

This is a digital copy of a book that was preserved for generations on library shelves before it was carefully scanned by Google as part of a project to make the world's books discoverable online.

It has survived long enough for the copyright to expire and the book to enter the public domain. A public domain book is one that was never subject to copyright or whose legal copyright term has expired. Whether a book is in the public domain may vary country to country. Public domain books are our gateways to the past, representing a wealth of history, culture and knowledge that's often difficult to discover.

Marks, notations and other marginalia present in the original volume will appear in this file - a reminder of this book's long journey from the publisher to a library and finally to you.

Usage guidelines

Google is proud to partner with libraries to digitize public domain materials and make them widely accessible. Public domain books belong to the public and we are merely their custodians. Nevertheless, this work is expensive, so in order to keep providing this resource, we have taken steps to prevent abuse by commercial parties, including placing technical restrictions on automated querying.

We also ask that you:

- + *Make non-commercial use of the files* We designed Google Book Search for use by individuals, and we request that you use these files for personal, non-commercial purposes.
- + Refrain from automated querying Do not send automated queries of any sort to Google's system: If you are conducting research on machine translation, optical character recognition or other areas where access to a large amount of text is helpful, please contact us. We encourage the use of public domain materials for these purposes and may be able to help.
- + *Maintain attribution* The Google "watermark" you see on each file is essential for informing people about this project and helping them find additional materials through Google Book Search. Please do not remove it.
- + *Keep it legal* Whatever your use, remember that you are responsible for ensuring that what you are doing is legal. Do not assume that just because we believe a book is in the public domain for users in the United States, that the work is also in the public domain for users in other countries. Whether a book is still in copyright varies from country to country, and we can't offer guidance on whether any specific use of any specific book is allowed. Please do not assume that a book's appearance in Google Book Search means it can be used in any manner anywhere in the world. Copyright infringement liability can be quite severe.

About Google Book Search

Google's mission is to organize the world's information and to make it universally accessible and useful. Google Book Search helps readers discover the world's books while helping authors and publishers reach new audiences. You can search through the full text of this book on the web at http://books.google.com/



A propos de ce livre

Ceci est une copie numérique d'un ouvrage conservé depuis des générations dans les rayonnages d'une bibliothèque avant d'être numérisé avec précaution par Google dans le cadre d'un projet visant à permettre aux internautes de découvrir l'ensemble du patrimoine littéraire mondial en ligne.

Ce livre étant relativement ancien, il n'est plus protégé par la loi sur les droits d'auteur et appartient à présent au domaine public. L'expression "appartenir au domaine public" signifie que le livre en question n'a jamais été soumis aux droits d'auteur ou que ses droits légaux sont arrivés à expiration. Les conditions requises pour qu'un livre tombe dans le domaine public peuvent varier d'un pays à l'autre. Les livres libres de droit sont autant de liens avec le passé. Ils sont les témoins de la richesse de notre histoire, de notre patrimoine culturel et de la connaissance humaine et sont trop souvent difficilement accessibles au public.

Les notes de bas de page et autres annotations en marge du texte présentes dans le volume original sont reprises dans ce fichier, comme un souvenir du long chemin parcouru par l'ouvrage depuis la maison d'édition en passant par la bibliothèque pour finalement se retrouver entre vos mains.

Consignes d'utilisation

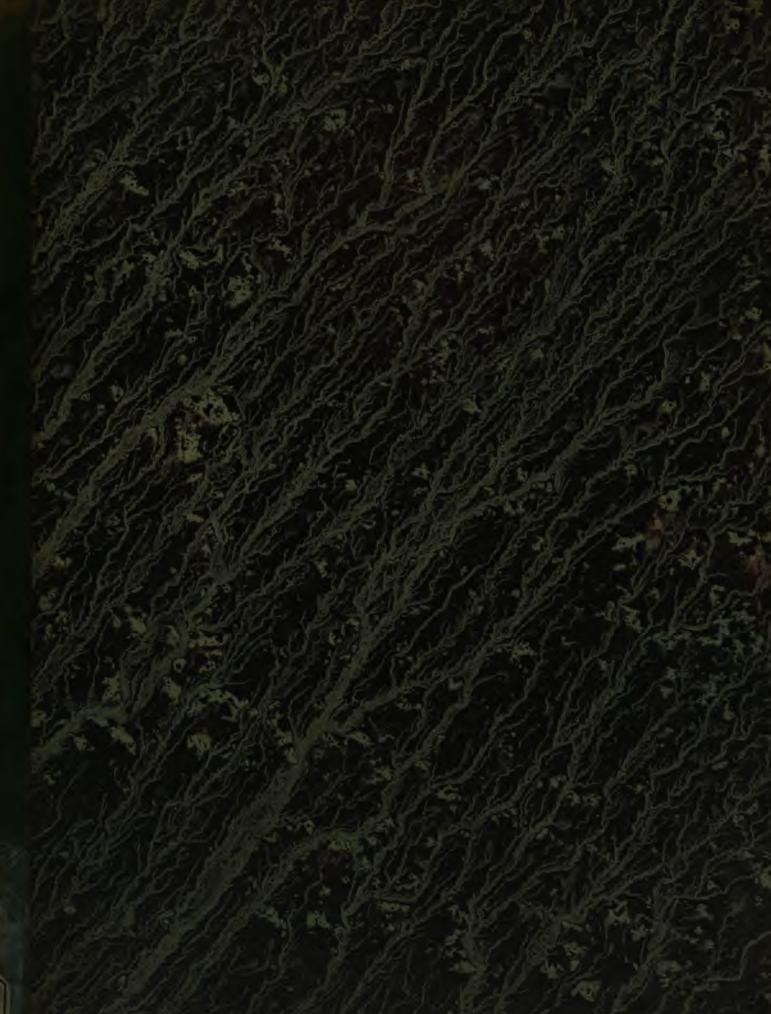
Google est fier de travailler en partenariat avec des bibliothèques à la numérisation des ouvrages appartenant au domaine public et de les rendre ainsi accessibles à tous. Ces livres sont en effet la propriété de tous et de toutes et nous sommes tout simplement les gardiens de ce patrimoine. Il s'agit toutefois d'un projet coûteux. Par conséquent et en vue de poursuivre la diffusion de ces ressources inépuisables, nous avons pris les dispositions nécessaires afin de prévenir les éventuels abus auxquels pourraient se livrer des sites marchands tiers, notamment en instaurant des contraintes techniques relatives aux requêtes automatisées.

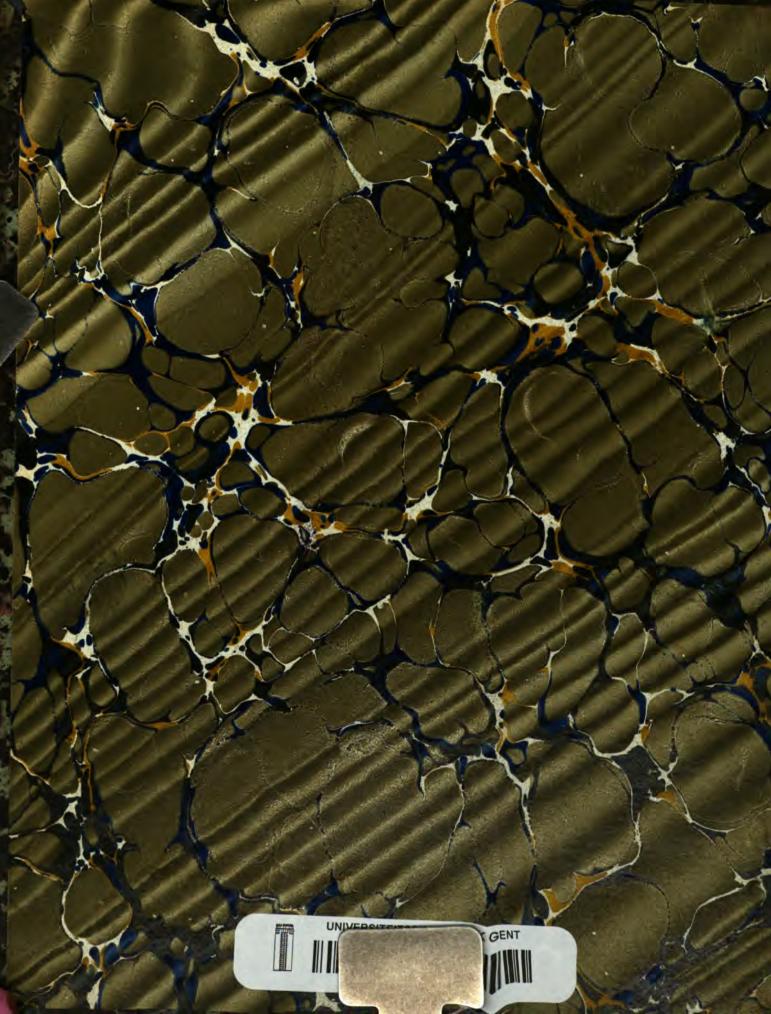
Nous vous demandons également de:

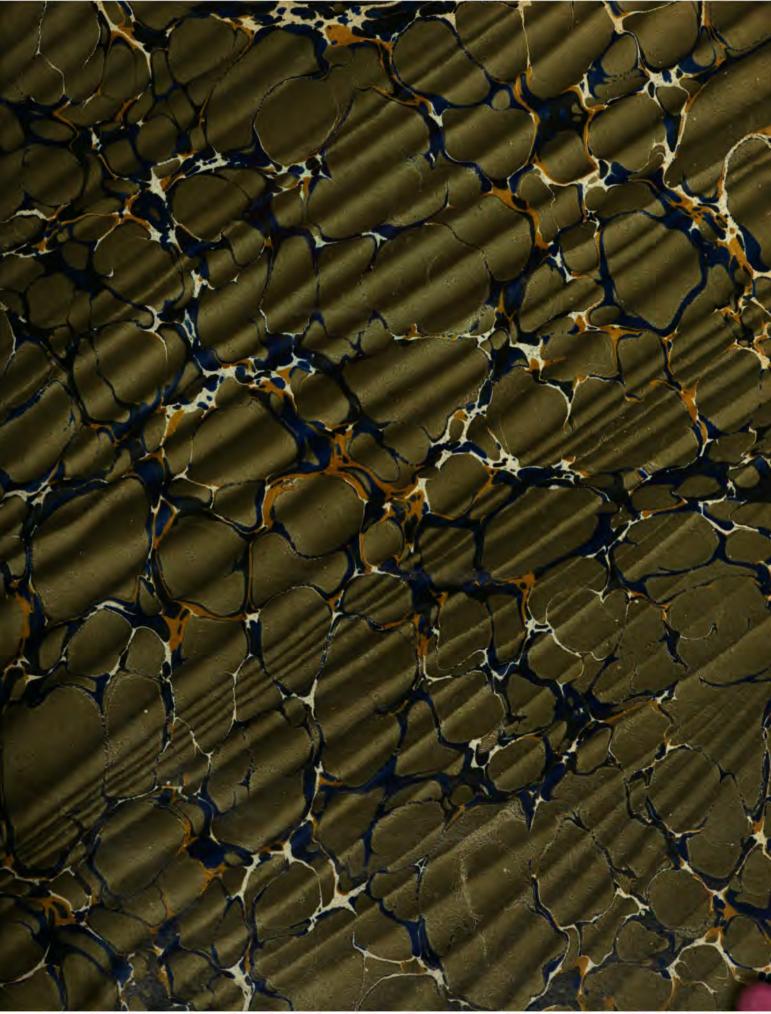
- + Ne pas utiliser les fichiers à des fins commerciales Nous avons conçu le programme Google Recherche de Livres à l'usage des particuliers. Nous vous demandons donc d'utiliser uniquement ces fichiers à des fins personnelles. Ils ne sauraient en effet être employés dans un quelconque but commercial.
- + Ne pas procéder à des requêtes automatisées N'envoyez aucune requête automatisée quelle qu'elle soit au système Google. Si vous effectuez des recherches concernant les logiciels de traduction, la reconnaissance optique de caractères ou tout autre domaine nécessitant de disposer d'importantes quantités de texte, n'hésitez pas à nous contacter. Nous encourageons pour la réalisation de ce type de travaux l'utilisation des ouvrages et documents appartenant au domaine public et serions heureux de vous être utile.
- + *Ne pas supprimer l'attribution* Le filigrane Google contenu dans chaque fichier est indispensable pour informer les internautes de notre projet et leur permettre d'accéder à davantage de documents par l'intermédiaire du Programme Google Recherche de Livres. Ne le supprimez en aucun cas.
- + Rester dans la légalité Quelle que soit l'utilisation que vous comptez faire des fichiers, n'oubliez pas qu'il est de votre responsabilité de veiller à respecter la loi. Si un ouvrage appartient au domaine public américain, n'en déduisez pas pour autant qu'il en va de même dans les autres pays. La durée légale des droits d'auteur d'un livre varie d'un pays à l'autre. Nous ne sommes donc pas en mesure de répertorier les ouvrages dont l'utilisation est autorisée et ceux dont elle ne l'est pas. Ne croyez pas que le simple fait d'afficher un livre sur Google Recherche de Livres signifie que celui-ci peut être utilisé de quelque façon que ce soit dans le monde entier. La condamnation à laquelle vous vous exposeriez en cas de violation des droits d'auteur peut être sévère.

À propos du service Google Recherche de Livres

En favorisant la recherche et l'accès à un nombre croissant de livres disponibles dans de nombreuses langues, dont le français, Google souhaite contribuer à promouvoir la diversité culturelle grâce à Google Recherche de Livres. En effet, le Programme Google Recherche de Livres permet aux internautes de découvrir le patrimoine littéraire mondial, tout en aidant les auteurs et les éditeurs à élargir leur public. Vous pouvez effectuer des recherches en ligne dans le texte intégral de cet ouvrage à l'adresse http://books.google.com



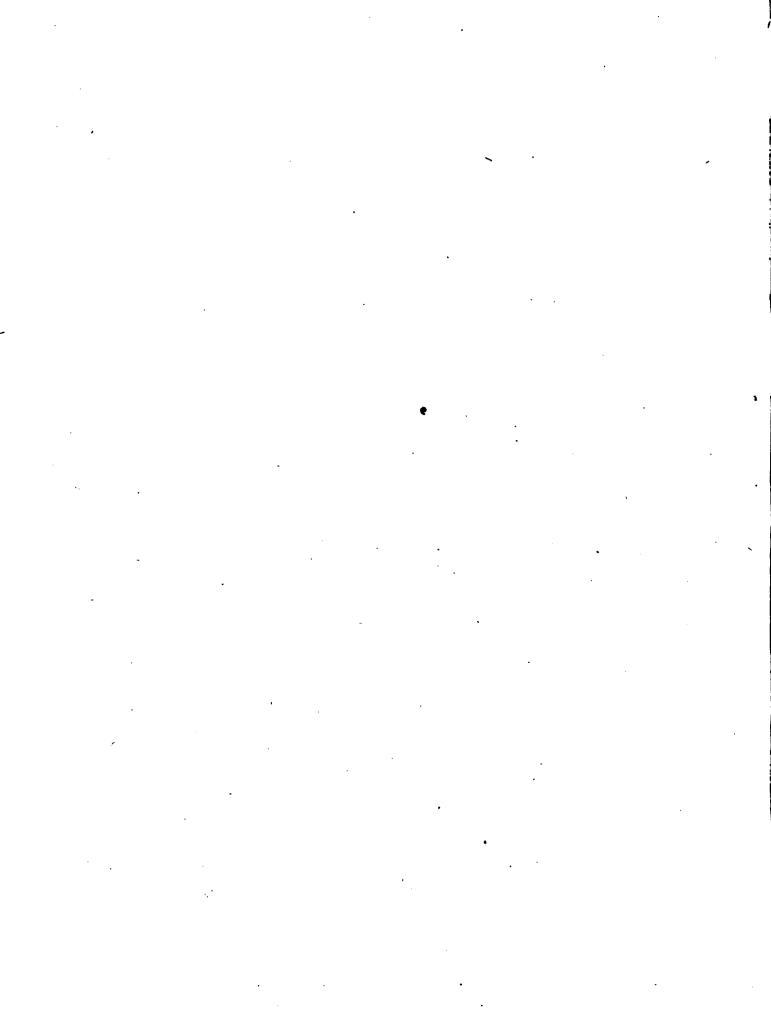




Maty. 232.

Math 232

. •



ESSAI

SUB

UN NOUVEAU MODE D'EXPOSITION DES PRINCIPES DU CALCUL DIFFÉRENTIEL;

SUIVI

De quelques réflexions relatives aux divers points de vue sous lesquels cette branche d'analise a été envisagée jusqu'ici, et, en général, à l'application des systèmes métaphysiques aux sciences exactes.

Par M. Servois, professeur aux écoles d'artillerie.

A NISMES.

DE L'IMPRIMERIE DE P. BLACHIER-BELLE.

Et se trouve à PARIS, chez la dame Veuve Councier, Imprimeur-Libraire pour les Mathématiques, quai des Augustins, n.º 57.

1814-



A subject of the second of the

ESSAI

Sur un nouveau mode d'exposition des principes du calcul différentiel; (*)

A mesure que (l'analise) s'étend et s'enrichit de n nouvelles méthodes, elle devient plus compliquée, n et l'on ne peut la simplifier qu'en généralisant n et en réduisant, tout à la fois, les méthodes qui n peuvent être susceptibles de ces avantages. n (Mécanique analitique, page 338.)

r. Je commence par fixer quelques notations et par donner quelques définitions.

J'exprime

Par sz, fz, fz, øz,.... des fonctions quelconques de la quantié quelconque z: je les appelle Fonctions monômes simples.

Par ffz, ffFz,.... des fonctions de fonctions de z: ce sont des Fonctions monômes composées.

^(*) Ce qu'on va lire est, en substance, extrait de deux mémoires, sur le développement des fonctions en séries, par la méthode différentielle, présentés à la première classe de l'institut, le 1.cr, vers la fin de 1805, le 2.me, en 1809, et qui ont reçu l'apprebation de la classe, sur un rapport de MM. Legendre et Lacroix, en date du 5 d'octobre 1812.

Par fz, f²z, f³z,....f³z, la fonction marquée par f, prise successivement 1 fois, 2 fois, 3 fois....n fois, de la quantité z: ce sont des Fonctions monômes du 1^{er}, du 2.^e, du 3.^e,....du n.^{me} ordre: n est l'exposant de l'ordre de la fonction.

Par f⁻¹z, f⁻²z,.....f⁻ⁿz, des fonctions de z dont la définition complète est donnée par l'équation générale

$$\int_{-\infty}^{\infty} f^{-n}z = f^{-n}f^{n}z = z : \qquad (1)$$

ce sont des Fonctions inverses ou d'Ordre négatif.

Si la quantité sous le signe fonctionnaire, c'est-à-dire, le sujet de la fonction, est polynôme, on le met entre parenthèses. Ainsi, f(a+z) désigne la fonction f du binôme a+z. Lorsque le sujet de la fonction est regardé comme complexe, on emploie, avec les parenthèses, des virgules interposées entre les sujets partiels. Ainsi $f[x,(b+\gamma),z,...]$ exprime la fonction f des quantités $x,b+\gamma,z,...$

Si fz=z; c'est-à-dire, si le sujet n'est pris qu'une fois, la fonction f est le facteur 1. Si fz=az, ou si'le sujet est pris a fois, la fonction f est le facteur a.

En supposant que le sujet z soit complexe, par exemple, $z=\varphi(x,y,\ldots)$, x,y,\ldots étant des quantités variables, arbitraires ou indépendantes qui reçoivent respectivement les accroissemens invariables ou constans quelconques x,y,\ldots , si on a

$$fz = \varphi(x+\alpha, y+\beta,...)$$
;

la fonction f est ce qu'on appelle l'état varié de z. Je propose, avec Arbogast (Calculs des dérivations, n.º 442) de désigner cette fonction particulière par la lettre E; et j'adopte les définitions suivantes

$$E z = \varphi(x+a, y+b, \dots),$$

$$E^{-1}z = \varphi(x-a, y-b, \dots),$$

$$E^{n}z = \varphi(x+na, y+nb, \dots).$$
(2)

Si fz=Ez-z, la fonction f est ce qu'on appelle la différence de z, à laquelle est consacrée, depuis long-temps, la lettre Δ . Ainsi, on a les definitions

$$\Delta z = \mathbb{E}z - z = \varphi(x + s, y + \beta, \dots) - \varphi(x, y, \dots) . \tag{3}$$

On conclut de la, sur-le-champ, cette autre expression de l'état varié

$$\mathbf{E}z = z + \Delta z \ . \tag{4}$$

Quand le sujet z est complexe, on a souvent besoin d'exprimer que la fonction f n'est prise que par rapport à un seul sujet partiel. Si donc l'on veut exprimer que la fonction f n'est prise que par rapport à x, on écrira $\frac{f}{x}z$; si la fonction ne doit atteindre que γ , on écrira $\frac{f}{x}z$, et ainsi de suite. $\frac{f}{x}z$, $\frac{f}{y}z$,.... sont donc les fonctions f partielles de z. Ainsi, a étant un facteur, on aura la définition suivante du facteur a partiel

$$\frac{\sigma}{x}z=\varphi(ax,y,\ldots)$$

De même, d'après (2), (3), on aura les définitions suivantes des états variés partiels et des différences partielles

$$\frac{E^{n}}{x}z = \varphi(x + n\alpha, \gamma, \dots); \quad \frac{E^{n}}{y}z = \varphi(x, y + n\beta, \dots);$$

$$\frac{A}{x}z = \varphi(x + \alpha, \gamma, \dots) - \varphi(x, \gamma, \dots) = \frac{E}{x}z - z;$$

$$\frac{A}{y}z = \varphi(x, \gamma + \beta, \dots) - \varphi(x, \gamma, \dots) = \frac{E}{y}z - z .$$
(5)

Pz est toujours égal à z; car, l'expression elle-même indique

qu'on ne prend pas la fonction f de z, et par consequent qu'a cet égard z ne subit aucune modification. Ainsi

$$z=a^{\circ}z=E^{\circ}z=\Delta^{\circ}z=\frac{E^{\circ}}{x}z=\frac{E^{\circ}}{x}z=\dots$$
 (6)

Toute fonction inverse admet un complément arbitraire, lorsque la fonction directe du 1.er ordre a la propriété d'annuler dans son sujet certains termes, ou d'y rendre égaux à l'unité certains facteurs. Ainsi, par exemple, la différence Δ annulant, entre autres, les termes constans, la fonction inverse $\Delta^{-1}z$ prend, à cet égard, pour complément additionnel, la constante arbitraire A.

On a coutume de désigner par Σz , $\Sigma^z z$,.... $\Sigma^n z$, des fonctions de z qu'on appelle *intégrales*, et dont la définition est dans l'équation

$$\Delta^n \Sigma^n z = \Sigma^n \Delta^n z = z :$$

et, comme on a aussi (1)

$$\Delta^n \Delta^{-n} z = \Delta^{-n} \Delta^n z = z ;$$

il s'ensuit que

$$\Sigma^n z = \Delta^{-n} z . \tag{7}$$

Par la même raison, L étant la notation du logarithme naturel, et e celle de la base du système, on aura

$$LL^{-1}z=z=Le^{x}$$
; $L^{2}L^{-2}z=z=L^{2}e^{x}$;....

Donc aussi

$$e^{z} = L^{-1}z$$
; $e^{e^{z}} = L^{-2}z$;.... (8)

On trouvera de même

Sin.
$$z = Arc.(Sin. = z)$$
; Tang. $z = Arc.(Tang. = z)$;.... (9)

car on a

z = Sin.Sin. z = Sin.Arc.(Sin.=z)

=Tang.Tang. $^{-1}z=$ Tang.Arc.(Tang.=z);

Pour prévenir toute méprise, le produit de fx par fy sera rèprésenté par fx. fy. L'expression fxfy signifierait la fonction f du produit de x par fy. La puissance n de fx sera indiquée par (fx). L'expression fxn désignant la fonction f de la puissance n de x.

2. Soit

$$Fz = fz + fz + \varphi z + \dots; \tag{10}$$

c'est-à-dire, supposons que la fonction F de z est telle que, pour la former, il faut, à la fonction f de z, ajouter (algébriquement) une seconde fonction f de la même lettre, puis une troisième marquée par v, et ainsi de suite. La fonction F est alors de la classe des fonctions polynômes. On peut indiquer cette signification de la fonction F par une notation très-expressive, qui a le grand avantage de permettre de traiter les fonctions polynômes comme des fonctions monômes, sans perdre de vue de quelle manière elles sont composées. On écrit pour cela

$$Fz = (f + f + \phi +)z$$
;

il en résulte qu'on a aussi

$$F^{n}z = (f + f + \phi + \dots)^{n}z$$
 (11)

Si F' est une autre fonction polynôme de z, donnée par l'équation

$$\mathbf{F}'z = (\mathbf{f}' + \mathbf{f}' + \mathbf{\phi}' + \dots)z,$$

on pourra aussi exprimer qu'on prend la fonction F' de Fz, en écrivant

$$F/Fz = (f'+f'+\phi'+...)(f+f+\phi+...)z;$$
 (12)

et ainsi de suite.

Rien n'empêche qu'une, plusieurs ou toutes les fonctions monômes composantes ne soient des facteurs. Dans le dernier cas, après en avoir averti, on saura, sans équivoque (11), (12), que Fz, F/Fz,.... sont les produits de z multiplié par le polynôme f+f+++...., ou par le produit (f'+f'++++....)(f+f+++....). 3. Soit

$$\varphi(x+y+\ldots)=\varphi x+\varphi y+\ldots. \tag{13}$$

Les fonctions qui, comme φ , sont telles que la fonction de la somme (algébrique) d'un nombre quelconque de quantités est égale à la somme des fonctions parcilles de chacune de ces quantités seront appelées distributives.

Ainsi, parce que

$$a(x+y+...)=ax+ay+...$$
; $E(x+y+...)=Ex+Ey+...$; ...

le facteur a, l'état varié E,... sont des fonctions distributives mais, comme on n'a pas

$$Sin.(x+y+...)=Sin.x+Sin.y+...; L(x+y+...)=Lx+Ly+...;...$$

les sinus, les logarithmes naturels,.... ne sont point des fonctions distributives.

4. Soit

$$ffz=ffz$$
 (14)

Les fonctions qui , comme f et f, sont telles qu'elles donnent des résultats identiques, quel que soit l'ordre dans lequel on les applique au sujet, seront appelées commutatives entre elles.

Ainsi, parce qu'on a

les facteurs constans a, b, le facteur constant a et l'état varié E, sont des fonctions commutatives entre elles; mais comme, a étant toujours constant et a variable, on n'a pas

Sin.az=aSin.z; Exz=xEz; $\Delta xz=x\Delta z$;....;

il s'ensuit que le sinus avec le sacteur constant, l'état varié ou la différence avec le facteur variable,.... n'appartiennent point à la classe des fonctions commutatives entre elles.

5. On recueille de ces simples notions plusieurs théorèmes importans.

Si deux fonctions simples φ , ψ sont distributives, la fonction monôme composée sera aussi distributive; car puisque, par hypothèse

$$\psi(x+y) = \psi x + \psi y$$
, $\varphi(t+u) = \varphi t + \varphi u$,

on aura évidemment

$$\varphi \psi(x+y) = \varphi(\psi x + \psi y) = \varphi(t+u) = \varphi t + \varphi u = \varphi \psi t + \varphi \psi u$$

Il suit de là immédiatement que les différens ordres d'une sont ion distributive sont aussi des fonctions distributives.

6 Si les fonctions monômes f, f, φ ,.... composantes de la fonction polynôme F sont distributives, la fonction polynôme F aura aussi la même propriété; car, d'après la définition (10) on aura

$$F(x+y)=f(x+y)+f(x+y)+\phi(x+y)+...;$$

mais, parce que f, f, \varphi, sont distributives, cette équation deviendra

$$F(x+y) = fx + fx + \varphi x + \dots + fy + fy + \varphi y + \dots = Fx + Fy.$$

On dira la même chose (n.º 5) des différens ordres F^n de la même fonction.

7. Si les fonctions f, f, φ ,.... sont commutatives entre elles deux à deux, de manière qu'on ait

$$ffz=ffz$$
, $f\varphi z=\varphi fz$, $f\varphi z=\varphi fz$,....;

et si ensuite, ayant pris un certain nombre n de ces fonctions; on en forme toutes les fonctions monômes composées que peut fournir la permutation entre eux des n signes fonctionnaires, toutes les fontions monômes composées résultantes seront équivalentes.

Ainsi, par exemple, si l'on prend les trois premières f, f, P, on aura

Pour le démontrer généralement, considérons la fonction monôme

$$f \dots f \phi \psi \mathbf{F} \dots \mathbf{z}$$

on pourra, sans en changer la valeur, permuter entre elles deux lettres fonctionnaires consécutives quelconques ?, 4, par exemple. Car, soit

$$\mathbf{F}....z=t$$

on aura

$$\varphi \psi F \dots z = \varphi \psi t$$
;

or, par hypothèse.

donc-

$$\varphi \psi \mathbf{F} \dots \mathbf{z} = \psi \varphi \mathbf{F} \dots \mathbf{z}$$
:

et, en prenant, de part et d'autre, la fonction composée.

$$f \dots f \circ \psi F \dots z = f \dots f \psi \circ F \dots z$$

Il suit de la que chaque lettre fonctionnaire peut être amenée 🛎 quelle place on veut de la combinaison première, et partant qu'on peut faire subir aux lettres fonctionnaires toutes les permutations possibles, sans altérer la valeur de la fonction composée.

On conclut évidemment de ce théorème que si, avec les lettres fonctionnaires commutatives entre elles deux à deux f, f, , en forme, à volonté, de nouvelles fonctions, composées de deux, de trois, lettres, telles que ffz, $\varphi \psi Fz$,...., toutes celles-ci seront aussi commutatives entre elles et avec la première.

8. Si f et f sont commutatives entre elles, elles le seront avecleurs inverses qui seront aussi commutatives entre clles, c'est-àdire, que, si l'on a

$$ffz = ffz , \qquad (15)$$

on aura aussi

for
$$z = f^{-1}fz$$
; $ff^{-1}z = f^{-1}fz$; $f^{-1}f^{-1}z = f^{-1}f^{-1}z$. (16).

En effet, on a (1)

fff-12

$$fff^{-1}z = ff^{-1}fz$$
:

or, (15)

$$fff^{-1}z = fff^{-1}z$$
;

done

$$fff^{-1}z = ff^{-1}fz$$
;

et, en prenant de part et d'autre la fonction fes,

$$ff^{-1}z=f^{-1}fz$$
.

C'est le premier des théorèmes (16), et le deuxième se démontrerait de la même manière. Quant au troisième on a (1)

$$f^{-1}ff^{-1}z = f^{-1}f^{-1}fz$$
;

et, d'après le premier des théorèmes (16),

$$f^{-1}f^{-1}fz = f^{-1}f^{-1}fz$$
;

laquelle devient le troisième théorème (16), en y changeant fz en zi

9. Des théorèmes (n.ºs 7, 8) on conclut, sans discussion, les formules qui suivent.

Quand f, f, ϕ , étant commutatives entre elles, k, m, n, sont des nombres entiers positifs, on a

$$f^n f^m z = f^m f^n z ; \qquad (17)$$

puis, en désignant f. fz par φ_z ,

$$\varphi^n z = f^n f^n z = f^n f^n z \quad ; \tag{18}$$

enfin, en désignant f"f"z par ψ_z ,

$$\psi^{k}z = f^{kn}f^{km}z = f^{km}i^{kn}z. \qquad (19)$$

10. Si les fonctions monômes d'une fonction polynôme sont à le fois distributives et commutatives entre elles, tous les ordres de la fonction polynôme seront des fonctions distributives (on le sait déjà d'après le n.º 6) et commutatives, non seulement avec les différens ordres des composantes, mais aussi avec tous les ordres des fonctions distributives qui sont commutatives avec ces dernières.

Soit

$Fz \pm fz + fz + \dots$;

et supposons que les distributives f, f,.... soient commutatives tant entre elles qu'avec une distributive quelconque φ . On aura (n.º 6) $fFz = f^2z + ffz + \dots = f^2z + ffz + \dots = Ffz$

On trouvera de même

$$fFz=Ffz$$
,..., $\varphi Fz=F\varphi z$.

Ajoutant à cela la considération fournie par la formule (17), la proposition se trouvera complètement démontrée.

11. Si les fonctions monomes de deux fonctions polynômes sont distributives et commutatives entre elles, les deux fonctions polynômes seront distributives (n.º.6) et commutatives entre elles.

Soient, en effet,

$$\mathbf{F}z = \mathbf{f}z + \mathbf{f}z + \dots$$
; $\mathbf{F}'z = \mathbf{f}'z + \mathbf{f}'z + \dots$;

on aura évidemment

$$\mathbf{F}\mathbf{F}'z = \mathbf{f}\mathbf{f}'z + \mathbf{f}\mathbf{f}'z + \dots + \mathbf{f}\mathbf{f}'z + \mathbf{f}\mathbf{f}'z + \dots
\mathbf{F}'\mathbf{F}z = \mathbf{f}'\mathbf{f}z + \mathbf{f}'\mathbf{f}z + \dots + \mathbf{f}'\mathbf{f}z + \mathbf{f}'\mathbf{f}z + \dots$$
(20)

or, d'après l'hypothèse, ces deux développemens sont composés de termes identiques deux à deux; on a donc

$$FF'z=F'Fz$$
.

Si l'on fait ensuite

$$\mathbf{F}''z=\mathbf{f}''z+\mathbf{f}''z+\cdots,$$

en supposant f'' f'',.... distributives et commutatives entre elles et avec f, f,...., f', f',....; F'' sera commutative avec F, F'; et par consequent on aura $(n.^{\circ} 7)$

$$FF'F''z=FF''F'z=F'FF''z=F''FF'z=F''FF'z=F''F'Fz$$
;

et ainsi du reste.

- 12. Le développement des fonctions monômes composées, telles

que FF/z, FF/F"z;....(n.º 11) dont les fonctions simples sont des fonctions polynômes, lorsque d'ailleurs les fonctions monômes qui composent ces dernières sont distributives et commutatives entre elles, ne présente aucune difficulté. On a, dans les équations (20), le type de celui de FF/z; on passe, par le même procédé, de celui-ci à celui de FF/F"z, et ainsi de suite; on sait donc développer les fonctions comprises dans la formule

$$FF'...z=(f+f+...)(f'+f'+...)...z$$
 (21)

Le développement général d'un ordre quelconque F^nz d'une fonctions polynôme Fz, aux fonctions monômes distributives et commutatives, ressortit à la théorie générale du développement des fonctions en séries, dont nous allons exposer les principes.

13. Je suppose qu'on ait respectivement

lorsque
$$\varphi x = 0, \ \varphi' x = 0, \ \varphi'' x = 0,$$

J'écris la suite indéfinie d'équations.

$$F x = F + \varphi x \cdot F' x ,$$

$$F' x = F' \beta + \varphi' x \cdot F'' x ,$$

$$F'' x = F'' \gamma + \varphi'' x \cdot F'' x ,$$
(23)

equations que je rends identiques, en supposant,

$$\mathbf{F}'x = \frac{\mathbf{F}x - \mathbf{F}a}{ax}, \quad \mathbf{F}''x = \frac{\mathbf{F}'x - \mathbf{F}'\beta}{a'x}, \quad \mathbf{F}'''x = \frac{\mathbf{F}''x - \mathbf{F}''\gamma}{a''x}, \quad \cdots \quad (24)$$

Je prends la somme des produits respectifs des équations (23) par 1, ϕx , $\phi x.\phi'x$, $\phi x.\phi'/x$, ..., et j'obtiens, en réduisant,

$$\mathbf{F}x = \mathbf{F} + \mathbf{\varphi}x \cdot \mathbf{F}/\mathbf{\beta} + \mathbf{\varphi}x \cdot \mathbf{\varphi}/\mathbf{x} \cdot \mathbf{F}/\mathbf{\gamma} + \mathbf{\varphi}x \cdot \mathbf{\varphi}/\mathbf{x} \cdot \mathbf{F}/\mathbf{\gamma} + \dots$$
 (25)

Les équations (24) donnent ensuite, sur-le-champ,

$$F'\beta = \frac{F\beta - F\alpha}{\varphi\beta}, \quad F'\gamma = \frac{F\gamma - F\alpha}{\varphi\gamma}, \quad F'\beta = \frac{F\beta - F\alpha}{\varphi\beta}, \dots,$$

$$F''\gamma = \frac{F'\gamma - F'\beta}{\varphi'\gamma}, \quad F''\beta = \frac{F'\delta - F'\beta}{\varphi'\delta}, \quad F''\beta = \frac{F'\beta - F'\beta}{\varphi'\beta}, \dots,$$

$$F'''\beta = \frac{F''\beta - F''\gamma}{\varphi''\beta}, \quad F'''\beta = \frac{F''\beta - F''\gamma}{\varphi''\beta}, \quad F'''\beta = \frac{F''\beta - F''\gamma}{\varphi''\beta}, \dots,$$
(26)

Or, de celles-ci (26) on tire facilement les coefficiens F/β , $F''\gamma$, $F'''\gamma$, de l'équation (25), exprimés par les seules fonctions F, φ , φ' , des constantes α , β , γ ,.... On α , en effet,

$$F'' \beta = \frac{(F\beta - F\alpha)}{\varphi\beta},$$

$$F''' \gamma = \frac{(F\gamma - F\alpha)}{\varphi\gamma \cdot \varphi'\gamma} - \frac{(F\beta - F\alpha)}{\varphi\beta \cdot \varphi'\gamma},$$

$$F''' \beta = \frac{(F\delta - F\alpha)}{\varphi\delta \cdot \varphi'\delta \cdot \varphi''\delta} - \frac{(F\gamma - F\alpha)}{\varphi\gamma \cdot \varphi'\gamma \cdot \varphi''\delta} + \frac{(F\beta - F\alpha)(\varphi'\delta - \varphi'\gamma)}{\varphi\beta \cdot \varphi'\gamma \cdot \varphi'\delta \cdot \varphi''\delta},$$
(27)

Voi à la série (25), de forme très-générale, établie analitiquement, par un procédé fort naturel et qui a l'apparence de la plus grande, simplicité; de sorte qu'il semble qu'il n'y ait plus qu'à descendre de là aux différens cas particuliers. Mais on a bientôt remarqué que ce procédé présente aussi de graves inconvéniens. Le premier est de conduire péniblement, même dans les cas les plus simples, à la loi qui règne entre les coefficiens F's, F'',; le deuxième, et il est majeur, est de ne rien donner dans le cas peutêtre le plus utile, celui de l'égalité, en tout ou en partie, entre les constantes a, s,; car, alors les coefficiens prennent, tous ou partie, la forme indéterminée . C'est ce qui a lieu, en particulier, quand toutes les fonctions ϕx , ϕ / x , ... sont égales, et par conséquent lorsqu'il s'agit de développer Fx suivant les puissances d'une autre fonction ϕx , ou bien encore, quand les fonctions ϕx , ϕ / x , ..., étant différentes les unes

des autres, sont toutes de la forme $x^n \psi x$. Cependant, après un examen réfléchi, on reconnaît que ces inconvéniens ne sont pas insurmontables, et qu'ils disparaissent quand on modifie un peu le procédé; et, en particulier, quand on n'attaque pas d'abord le problème général. Voici ce que j'ai trouvé de plus simple à cet égard.

14. Dans F(x+y) je considère y seule comme variable, ayant pour accroissement arbitraire et constant. J'écris l'équation identique

$$\mathbf{F}(x+y) = \mathbf{F}x + y \left\{ \frac{\mathbf{F}(x+y) - \mathbf{F}x}{y} \right\};$$

laquelle, en faisant

$$\frac{\mathbf{F}(x+y)-\mathbf{F}x}{f}=fy, \qquad (28)$$

devient

$$\mathbf{F}(x+y) = \mathbf{F}x + yfy : \tag{29}$$

Je prends les différences successives de l'équation (29), par rapport à y seule; et pour cela je fais observer qu'en général (3)

$$\Delta(\phi y \cdot \psi y) = \phi(y+a) \cdot \psi(y+a) - \phi y \cdot \psi y ;$$

ou bien

$$\Delta(\varphi y \cdot \psi y) = \varphi y \cdot \Delta \psi y + \Delta \varphi y \cdot \psi (y + z) ; \qquad (30)$$

après quoi j'ai successivement

$$\Delta F(x+y) = a fy + (y+a)\Delta fy i$$

$$\Delta^{3}F(x+y) = 2a\Delta fy + (y+2a)\Delta^{3}fy ,$$

$$\Delta^{3}F(x+y) = 3a\Delta^{3}fy + (y+3a)\Delta^{3}fy ,$$

d'où je tire, par transposition,

prenant enfin la somme des produits respectifs de ces équations (31) par

$$y$$
, $-\frac{y(y+a)}{1.2.4}$, $+\frac{y(y+a)(y+2a)}{1.2.3.4^2}$,...,

il vient en réduisant, et ayant égard à l'équation (29),

$$F(x+y) = Fx + \frac{y}{\pi} \Delta F(x+y) - \frac{y(y+a)}{1 + 2 + n^2} \Delta^2 F(x+y) + \dots;$$

ou bien . en transposant,

$$Fx = F(x+y) - \frac{y}{a} \Delta F(x+y) + \frac{y(y+a)}{1 \cdot 2 \cdot a^2} \Delta^a F(x+y) - \frac{y(y+a)(y+aa)}{1 \cdot 2 \cdot a^3} \Delta^3 F(x+y) + \dots$$
(32)

On peut donner à ce développement plusieurs autres formes trèsremarquables.

D'abord je fais x+y=p; relation qui donne, parce que x est constante,

$$\Delta(x+y) = \Delta y = \Delta p = a ;$$

par conséquent l'expression $\Delta^n F(x+y)$ devient évidemment $\Delta^n F_{p}$, les différences étant prises par rapport à p qui varie de x; on a ainsi

$$Fx = Fp + \frac{(x-p)}{a} \Delta Fp + \frac{(x-p)(x-p-a)}{1 \cdot 2 \cdot a^2} \Delta^2 Fp$$

$$= \frac{(x-p)(x-p-a)(x-p-2a)}{1 \cdot 2 \cdot a^3} \Delta^3 Fp + \dots$$
(33)

Dans ce nouveau développement, je change x en x+nx; alors le premier membre devient (2)

$$\mathbf{F}(x+nx)=\mathbf{E}^n\mathbf{F}x$$

dans le second, x-p devient x-p+n. Après cela je change p en x; alors Δp devient Δx , et ΔFp devient ΔFx ; les différences étant prises par rapport à x qui varie de x; il vient ainsi

$$\mathbf{E}^{n}\mathbf{F}x = \mathbf{F}(x+na) = \mathbf{F}x + n\Delta\mathbf{F}x + \frac{n}{1} \cdot \frac{n-1}{2}\Delta^{2}\mathbf{F}x + \frac{n}{1} \cdot \frac{n-1}{2} \cdot \frac{n-2}{3}\Delta^{3}\mathbf{F}x + \dots (34)$$

Ici je fais n=m; d'où $n=\frac{m}{a}$; et j'ai

$$\mathbf{F}(x+m) = \mathbf{F}x + \frac{m}{a} \Delta \mathbf{F}x + \frac{m(m-a)}{1 \cdot 2 \cdot a^2} \Delta^2 \mathbf{F}x + \frac{m(m-a)(m-2a)}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot a^3} \Delta^3 \mathbf{F}x + \dots (35)$$

Dans l'équation (35), je fais x=0; ce que j'exprimerai, relativement aux fonctions $Fx,...\Delta^n Fx$, en écrivant $Fx_0,...\Delta^n Fx_0$; puis je change m en x, et j'ai

$$Fx = Fx_0 + \frac{x}{a} \Delta Fx_0 + \frac{x(x-a)}{1 \cdot 2 \cdot a^2} \Delta^2 Fx_0 + \frac{x(x-a)(x-2a)}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot a^3} \Delta^3 Fx_0 + \dots (36)$$

15. La série (33) est aussi donnée par le procédé du n.º 13, quand on fait

$$\phi x = x - p$$
; $\phi' x = x - p - a$; $\phi'' x = x - p - 2a$;....;

mais il est bien plus difficile d'arriver à la forme générale et bien simple $\Delta^m Fp$ qui comprend tous les coefficiens. On conclut sur-le-champ de cette série la possibilité du développement de Fx suivant les puissances entières et positives de $\frac{x-p}{a}$; bien que le procédé du n.º 13 ne donne rien à cet égard. Én effet, les produits

$$\frac{x-p}{a}$$
, $\frac{(x-p)(x-p-a)}{a^3}$, $\frac{(x-p)(x-p-a)(x-p-2a)}{a^3}$,

étant développés, sont tous de la forme

$$A\left(\frac{x-p}{a}\right)+B\left(\frac{x-p}{a}\right)^3+C\left(\frac{x-p}{a}\right)^3+\cdots;$$

de sorte qu'après ce développement, il s'agirait simplement d'ordonner par rapport aux puissances $\left(\frac{x-p}{a}\right)$, $\left(\frac{x-p}{a}\right)^{3}$,....; et, sans calcul, on aperçoit déjà que le coefficient de la première puissance $\frac{x-p}{a}$ serait la série

$$\Delta F_p - \frac{1}{4} \Delta^3 F_p + \frac{1}{4} \Delta^3 F_p - \dots$$
 (37)

Il ne serait même pas difficile de les déterminer tous d'après cette seule considération; mais il sera plus court d'en faire la recherche par un procédé analogue à celui qui vient d'être employé (n.º 14).

D'abord je prends la somme des produits respectifs des équations (31) par +1, -1, +1, -1, +..., ce qui donne, en réduisant et multipliant par »,

Ici je fais

$$\Delta F(x+y) - \frac{1}{2}\Delta^2 F(x+y) + \frac{1}{2}\Delta^3 F(x+y) - \dots = dF(x+y);$$

notation d'après laquelle on aura

$$\Delta f \gamma - \frac{1}{2} \Delta^2 f \gamma + \frac{1}{2} \Delta^3 f \gamma - \dots = \mathrm{d} f \gamma =$$

et, en général

$$\Delta z - \frac{1}{2} \Delta^3 z + \frac{1}{2} \Delta^3 z - \dots = \mathrm{d}z . \tag{39}$$

C'est la définition complète d'une nouvelle fonction de z, polynôme nôme et même infinitinôme, en général, que j'appolle la diffirentielle de z.

(It siensuit; sur-le-chatep, quels a secretarial management I

$$\Delta dz - \frac{1}{2}\Delta^2 dz + \frac{1}{2}\Delta^2 dz - \dots = d^2z;$$

et, en général

$$\Delta d^n z - \frac{1}{2} \Delta^2 d^n z + \frac{1}{2} \Delta^3 d^n z - \dots = d^{n+1} z. \tag{40}$$

d'z, d'z, d'z, sont les différentielles de différens ordres de z. Cela étant, l'équation (38) devient

$$\mathbf{a} f \mathbf{y} = \mathbf{d} \mathbf{F} (\mathbf{x} + \mathbf{y}) - \mathbf{y} \mathbf{d} f \mathbf{y} . \tag{41}$$

Je prends les différences successives de celle-ci, et j'ai, eu égard à la formule (30),

$$a\Delta f \gamma = \Delta dF(x+y) - a d f \gamma - (\gamma + a) \Delta df \gamma ,$$

$$a\Delta^2 f \gamma = \Delta^2 dF(x+\gamma) - 2a\Delta df \gamma - (\gamma + 2a) \Delta^2 df \gamma ,$$

$$a\Delta^3 f \gamma = \Delta^3 dF(x+\gamma) - 3a\Delta^2 df \gamma - (\gamma + 3a) \Delta^3 df \gamma ,$$

$$=(\Delta f\gamma - \frac{1}{4}\Delta^3 fy + \frac{1}{4}\Delta^3 fy - \dots) = \Delta dF(x+y) - \frac{1}{4}\Delta^3 dF(x+y) + \frac{1}{4}\Delta^3 dF(x+y) - \dots$$

$$-\operatorname{ad} fy - y(\Delta dfy - \frac{1}{2}\Delta^2 dfy + \frac{1}{2}\Delta^3 dfy - \dots)$$
,

équation qui, d'après les notations fixées (39), (40), devient

$$adfy=d^{2}F(x+y)-adfy-yd^{2}fy$$
,

ou bien

$$2 \operatorname{ad} f y = \operatorname{d}^{2} \mathbf{F} (x + y) - y \operatorname{d}^{2} f y . \tag{42}$$

Je fais sur celle-ci les mêmes opérations que sur l'équation (41); c'est-à-dire, que je prends la somme des produits respectifs de ses différences successives par +1, -1, +1, -.... ce qui me donne, en réduisant, et ayant toujours égard aux netations (39), (40),

$$3 = df \gamma = d^3 F(x + \gamma) - \gamma d^3 f \gamma \qquad (43)$$

Le procédé détaillé pour passer de l'équation (41) à l'équation (42) sert évidemment de formule pour passer de celle-ci à l'équation (43), puis de cette dernière à une nouvelle, et ainsi de suite; de sorte que c'est par une induction rigoureuse qu'on obtient la suite indéfinie d'équations

$$2 \operatorname{ad} f y = d^{3} F(x+y) - y d^{3} f y,$$

$$2 \operatorname{ad}^{3} f y = d^{3} F(x+y) - y d^{3} f y,$$

$$4 \operatorname{ad}^{3} f y = d^{4} F(x+y) - y d^{4} f y;$$

En prenant la somme de leurs produits respectifs par

$$\frac{y}{x}$$
, $\frac{y^2}{1.2.3.4.4}$, $\frac{y^3}{1.2.3.4.4}$, $\frac{y^4}{1.2.3.4.4}$

il vient, en ayant égard à l'équation primitive (29),

$$\mathbf{F}(x+y) = \mathbf{F}x + \frac{y}{a} d\mathbf{F}(x+y) - \frac{y^2}{\mathbf{F}\cdot\mathbf{2}\cdot\mathbf{a}^2} d^2\mathbf{F}(x+y) + \frac{y^3}{\mathbf{1}\cdot\mathbf{2}\cdot\mathbf{3}\cdot\mathbf{a}^3} d^3\mathbf{F}(x+y) - \dots;$$

d'où en transposant .

$$\mathbf{F}x = \mathbf{F}(x+y) - \frac{3^{4}}{4} d\mathbf{F}(x+y) + \frac{3^{2}}{3^{4} (2+y)} d^{2}\mathbf{F}(x+y) - \frac{3^{4}}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4^{3}} d^{3}\mathbf{F}(x+y) + \dots$$
 (44)

Série bien analogue avec la série (32) et qui, comme cette dernière, prend, d'après les mêmes procédés, plusieurs formes, différentes, savoir:

$$\mathbf{F}_{x} = \mathbf{F}_{p} + \frac{(\alpha \rightarrow p)}{a} d\mathbf{F}_{p} + \frac{(\alpha \rightarrow p)}{\epsilon \mathbf{1} \cdot \mathbf{2} \cdot \mathbf{m}} d^{2}\mathbf{F}_{p} + \frac{\epsilon \mathbf{m} \cdot p}{a} d^{2}\mathbf{F}_{p} + \frac{1}{a} \cdot \frac{1}$$

$$E^{n}F_{x}=F(x+n_{0})=F_{x+1}-\frac{n}{1}dF_{x+1}-\frac{n^{2}}{12}d_{0}F_{x+1}-\frac{n^{3}}{12}d^{3}F_{x+1$$

$$\mathbf{F}(s+m) = \mathbf{F}x + \frac{m}{a} d\mathbf{F}x + \frac{m^2}{1.2.a^2} d^3\mathbf{F}x + \frac{m^3}{1.2.3.a^2} d^3\mathbf{F}x + \dots$$
 (47)

$$\mathbf{F}x = \mathbf{F}x_0 + \frac{x}{a} d\mathbf{F}x_0 + \frac{x^2}{1.2.a^2} d^2\mathbf{F}x_0 + \frac{x^3}{1.2.3.b^3} d^3\mathbf{F}x_0 + \dots$$
 (48)

16. Je m'empresse d'appliquer ces formules au développement des différens ordres d'une même fonction.

Soit

$$\mathbf{F} x = \mathbf{o}^{\mathbf{x}} z$$
:

la différence constante de x étant . on aura (3)

$$\Delta \mathbf{F} \mathbf{x} = \mathbf{\phi}^{\mathbf{x} + \mathbf{a}} \mathbf{z} - \mathbf{\phi}^{\mathbf{x}} \mathbf{z} .$$

Si la fonction e est distributive, cette expression set changers en

$$\Delta F x = \phi^x (\phi^x z - z) . \tag{49}$$

Admettons l'hypothèse, et faisons un moment

$$\phi^*z - z = fz \qquad (50)$$

D'après les théorèmes (n.º65, 6), es et f'seront des fonctions distributives; et, au lieu de (49), nous aurons

$$\Delta \mathbf{F} x = \phi^x f z \, ,$$

puis, en prenant la différence de celle-ei,

$$\Delta \hat{\mathbf{T}} x = \phi^{z+\alpha} f z - \phi^{z} f z = \phi^{z} (\phi^{\alpha} f z - f z) \qquad (51)$$

Si la fonction φ est commutative avec les facteurs constans, elles le sera aussi, en vertu du théorème (n.º 10), avec la fonction binôme f, (50), c'est-à-dire, qu'on aura

$$\phi^{\alpha}fz=f\phi^{\alpha}z$$
 .

Admettons envore l'hypothèse; parce que f'est distributive, nous aurons, d'après (50),

$$\phi^{\alpha}fz - fz = f\phi^{\alpha}z - fz = f(\phi^{\alpha}z - z) = f^{\alpha}z \cdot z$$

ainsi, l'équation (51) devient

$$\Delta^{1}Fx=q^{x}f^{1}z$$
.

On trouverait de même

$$\Delta^3 F x = q^x f^3 z$$
, $\Delta^4 F x = q^x f^4 z$,...;

et. par une induction manifeste

$$... \Delta^m \mathbf{F} x = \phi^x f^m z ;$$

expression qui, si l'on veut faire usage de la notation proposée (n.º 2), devient

$$\Delta^m \mathbf{F} x = \varphi^x (\varphi^a - 1)^m z . \tag{52}$$

Or, on a (6)

$$Fx_0=\varphi^0z=z, ^{r}\Delta^mFx_0=(\varphi^n-1)^mz;$$

donc, par la formule (36), on aura

$$\varphi^{s}z = z + \frac{x}{s} (\varphi^{s} - 1)z + \frac{x(x - s)}{1, 2, s^{2}} (\varphi^{s} - 1)^{2}z + \frac{x(x - s)(x - 2s)}{1, 2, 3, s^{3}} (\varphi^{s} - 1)^{3}z + \dots$$
 (53)

Actuellement, d'après la définition (39) et la formule (52), ou trouve

$$dFx = \Delta Fx - \frac{1}{4} \Delta^{3} Fx + \dots = \phi^{x} [(\phi^{a} - 1)z - \frac{1}{4}(\phi^{a} - 1)^{a}z + \frac{1}{4}(\phi^{a} - 1)^{3}z - \dots]$$
(54)

Je désignerai, en général, la fonction polynôme, qui est ici entre parenthèses, par $\mathbf{L}_{\phi}^{a}z$; L sera ainsi la notation d'une fonction déterminée de $\phi^{a}z$, dont la définition complète sera donnée par l'équation

$$\mathbf{L}\varphi^{a}z = (\varphi^{a} - 1)z - \frac{1}{4}(\varphi^{a} - 1)^{2}z + \frac{1}{4}(\varphi^{a} - 1)^{3}z - \dots$$
 (55)

La fonction L s'appellera logarithme et L ϕ "z sera une fonction monôme composée qui s'énoncera : logarithme de ϕ " de z. Il est clair (n.º 10) que la fonction L ϕ " est non seulement distributive, mais commutative avec la fonction ϕ et le facteur constant. Il n'en est pas de même de la fonction simple L,

Ainsi, l'équation (54) devient

$$dFx = \varphi^x L \varphi^a z$$
.

De celle-ci on conclut sur-le-champ

$$d^{3}Fx = \rho^{x}(L\rho^{\alpha})^{3}z, d^{3}Fx = \rho^{x}(L\rho^{\alpha})^{3}z, \dots d^{m}Fx = \rho^{x}(L\rho^{\alpha})^{m}z; \qquad (56)$$

par conséquent, en faisant x=0 dans Fx, dFx, d^mFx , on a, d'après la formule (48), cet autre développement de P^xz :

$$\Phi^{x}z = z + \frac{x}{a} L^{\phi a}z + \frac{x^{2}}{1,2,a^{2}} (L^{\phi a})^{2}z + \frac{x^{3}}{1,2,3,a^{3}} (L^{\phi a})^{3}z + \dots$$
(57)

Tirons quelques conséquences importantes. Dans (57) l'accroissement e étant arbitraire, je le fais égal à l'unité, et j'ai

$$\varphi^{x}z = z + \frac{x}{1} L^{\varphi}z + \frac{x^{2}}{1.2} (L^{\varphi})^{3}z + \frac{x^{3}}{1.2.3} (L^{\varphi})^{3}z + \dots$$
(58)

Je compare cette expression, terme à terme, avec celle de l'équation (57); et, parce que x est absolument indéterminé, j'obtiens la relation

$$*L\varphi z = L\varphi^*z . (59)$$

Soit f une fonction distributive et commutative avec ϕ et les facteurs constans; prenons de part et d'autre de l'équation (58) la fonction f^x , nous aurons, eu égard à la formule (18, n.º 9),

$$f^{x}\phi^{x}z = (f\phi)^{x}z = f^{x}z + \frac{x}{1}f^{x}L\phi z + \frac{x^{2}}{1\cdot 2}f^{x}(L\phi)^{x}z + \dots$$

Développons chaque terme du second membre de celle-ci, par la même formule (58), et nous aurons visiblement

$$(f\phi)^{x}z=z+.xLfz+\frac{x^{2}}{1.2}(Lf)^{2}+....$$

$$+xL\phi z+2\frac{x^{2}}{1.2}(Lf)(L\phi)z+....$$

$$+\frac{x^{2}}{1.2}(L\phi)^{2}z+....$$

$$+.....$$
(60)

d'ailleurs, toujours d'après (58), on a cette autre expression

$$(f\phi)^{x}z=z+x(Lf\phi)z+\frac{x^{2}}{1.2}(Lf\phi)^{2}z+....$$

donc, en comparant terme à terme avec (60), nous aurons, à cause de l'indéterminée x, la relation

$$L/\phi z = L/z + L\phi z . \tag{61}$$

Supposons.

$$L\phi z = \psi z$$
:

prenons, de part et d'autre, la fonction inverse L., et nous aurons (1).

$$\varphi z = L^{-1} \psi z$$
 ; $\varphi^x z = (L^{-1} \psi)^x z$:

et par conséquent, d'après la formule (58),

$$(L^{-1}\psi)^{x}z=z+\frac{x}{2}\psi_{z}+\frac{x^{2}}{1+2}\psi^{2}z+\frac{x^{3}}{1+2}\psi^{3}z+\dots \qquad (62)$$

Soient encore f et ϕ deux fonctions distributives et commutatives tant entre elles qu'avec les facteurs constans; u et x étant des exposans arbitraires, on a sur-le-champ (1)

$$f^{u}\phi^{x}z = L^{-1}Lf^{u}\phi^{x}z; \qquad (63)$$

mais (61), (59) on a aussi

$$Lf''\phi^*z = Lf''z + L\phi^*z = uLfz + xL\phi z$$
;

donc (63) on aura, en employant la notation (n.º 2)

$$f^{\mu} \Phi^{x} z = \mathbf{L}^{-1} (\mu \mathbf{L} f + x \mathbf{L} \phi) z$$
; (64)

et, d'après (62).

$$\int_{-\infty}^{u} dx = z + (uLf + xL\phi)z + \frac{v}{1.2}(uLf + xL\phi)^2 z$$

$$+\frac{\pi}{1.23}(uLf+xLA)^{3}z+\dots \qquad (65)$$

Faisons: quelques: hypothèses: particulières:, sur la forme: de las fonction 4; et d'abord soit

$$\phi z = z + fz = (1+f)z$$
;

en supposant == 1, on aura sur-le-champ, d'après (53), (58), (55)

$$(1+f)^{x}z = z + \frac{x}{x}fz + \frac{x}{1}\frac{x-1}{2}f^{2}z + \frac{x}{1}\frac{x-1}{2}.\frac{x-2}{3}f^{3}z + \dots$$

$$(1+f)^{x}z = z + \frac{x}{1}L(1+f)z + \frac{x^{2}}{1}[L(1+f)]^{2}z + \dots$$

$$L(1+f)z = fz - \frac{1}{2}f^{2}z + \frac{1}{3}f^{3}z - \frac{1}{4}f^{2}z + \dots$$

$$(66)$$

Soit

$$\phi z = fz + fz$$
.

Je prends, de part et d'autre, la fonction inverse f-1, et j'ai

$$f^{-1}\phi z = z + f^{-1} \int_{-1}^{1} z dz$$

Jaquelle, en faisant,

$$f^{-1}\phi z = \psi z$$
, $f^{-1}fz = Fz$,

devient

$$\forall z=z+\mathbf{F}z$$
;

et d'après la sormule (66), j'obtiendrai

$$\frac{1}{2}z = z + \frac{x}{1}F_z + \frac{x}{1} \cdot \frac{x-1}{2}F^3z + \frac{x}{1} \cdot \frac{x-1}{2} \cdot \frac{x-1}{3}F^3z + \dots$$

$$\psi^{z}z = z + \frac{x}{1}L(1+F)z + \frac{x^{2}}{1.2}[L(1+F)]^{2}z + ...$$

$$L(1+F)\xi = F\xi - \frac{1}{2}F^2\xi + \frac{1}{3}F^3\xi - \frac{1}{4}F^4\xi + \dots$$

Dans celles-ci, je mets pour ψ_{ζ} et Fi leurs expressions d'hypothèse, puis je prends, dans la première et la seconde, de part et d'autre, la sonction f'et j'ai

$$\phi^{x} = (f+f)^{x} \chi = f^{x} \chi + \frac{x}{i} f^{x-1} f \chi + \frac{x}{i} \frac{x-1}{2} f^{x+1} f^{3} \chi + \dots$$

$$\phi^{x} = (f+f)^{x} \chi = f^{x} \chi + \frac{x}{i} L (1+ff^{-1}) f^{x} \chi + \frac{x^{2}}{1.2} [L (1+ff^{-1})]^{3} f^{x} \chi + \dots$$

$$L (1+ff^{-1}) \chi = ff^{-1} \chi - \frac{1}{2} f^{3} f^{-2} \chi + \frac{1}{3} f^{3} f^{-3} \chi - \dots$$
Soit

$$\phi z = \int z + \int z + \psi z$$
.

On fera fz-+4z=Fz, et on aura (67) les développemens relatifs à

$$\phi^x \chi = (f + F)^x \chi$$
.

Dans ceux-ci, àu lieu des différens ordres F²z, F³z,...., on mettra leurs développemens donnés par les mêmes équations (67), d'après

$$F^x z = (f + \psi)^x z$$
.

On voit, sans qu'il soit besoin d'insister, comment on arriverait aux deux développemens de l'ordre æ de la fonction polynôme quelconque, aux fonctions distributives et commutatives; c'est-àdire, qu'on sait développer la fonction

$$\phi^{x} z = (f + f + F + \psi + \dots)^{x} z . \tag{68}$$

17. Je vais appliquer ces généralités aux fonctions données par la considération des différences des quantités variables, fonctions que j'appellerai fonctions différentielles.

En considérant z comme fonction des deux seules variables x, y (ce que nous dirons pourra s'appliquer sans peine aux fonctions d'un plus grand nombre), ses fonctions différentielles, totales et partielles, sont (n.º 1)

$$E_{\zeta}, \frac{E}{x}\zeta, \frac{E}{y}\zeta; \Delta_{\zeta}, \frac{A}{x}\zeta, \frac{A}{y}\zeta; d\zeta, \frac{d}{x}\zeta, \frac{d}{y}\zeta.$$

On voit que, d'après la notation proposée (n.º 1), pour les fonctions tions partielles, en général, nous exprimons les différentielles partielles par $\frac{d}{x} z$, $\frac{d}{x} z$,....

Les définitions des fonctions différentielles totales (3), (4), (39), exprimées d'après la notation proposée (n.º 2) pour les fonctions polynômes, seront

$$E^{n} \xi = (1 + \Delta)^{n} \xi , \quad \Delta^{n} \xi = (E - 1)^{n} \xi ;$$

$$d^{n} \xi = (\Delta - \frac{1}{2} \Delta^{3} + \frac{1}{2} \Delta^{3} - ...)^{n} \xi = [(E - 1) - \frac{1}{2} (E - 1)^{3} + ...]^{n} \xi$$
(69)

Elles serviront de formules pour exprimer les fonctions différentielles partielles, en y changeant simplement E, Δ , d en $\frac{E}{x}$, $\frac{\Delta}{x}$, $\frac{d}{x}$, ou en $\frac{E}{y}$, $\frac{\Delta}{y}$, $\frac{d}{y}$ respectivement.

Ajoutons la formule qui établit la communication entre les fonctions totales et les fonctions partielles : c'est

$$\mathbf{E}_{\zeta} = \frac{\mathbf{E}}{x} \frac{\mathbf{E}}{r} \zeta . \tag{70}$$

Elle est évidemment vraie; car, pour avoir $\varphi(x+s, y+s) = \mathbb{E}\chi$, il suffit de changer d'abord y en y+s, c'est-à-dire, de prendre d'abord $\frac{\mathbf{E}}{x}$; ensuite, dans le résultat, de changer x en x+s; c'est-à-dire, de prendre l'état varié $\frac{\mathbf{E}}{x}$, selon x, de $\frac{\mathbf{E}}{x}$

Cela posé, il est facile de voir d'abord que toutes les fonctions différentielles sont distributives. En effet, les états variés E, E, E, E de sont évidemment, ainsi que les facteurs constans. Or, d'après leurs definitions (69), les différences et différentielles totales ou partielles sont des fonctions polynômes dont les composantes sont des ordres d'états variés et des facteurs constans; donc, en vertu du théorème (n.º 6), elles sont elles-mêmes distributives.

En second lieu, tous les états variés sont commutatifs avec le facteur constant; il est même très-remarquable que tout état varié est commutatif avec toute fonction d'ordre constant; c'est-à-dire qu'on a

$$\mathbf{E}^{\varphi} \boldsymbol{\xi} = \boldsymbol{\varphi} \mathbf{E}_{\boldsymbol{\zeta}} , \quad \frac{\mathbf{E}}{x} \boldsymbol{\varphi} \boldsymbol{\zeta} = \boldsymbol{\varphi} \frac{\mathbf{E}}{x} \boldsymbol{\zeta} , \quad \frac{\mathbf{E}}{x} \boldsymbol{\varphi} \boldsymbol{\zeta} = \boldsymbol{\varphi} \frac{\mathbf{E}}{x} \boldsymbol{\zeta}.$$

Il est fort indifférent, en effet, de changer d'abord x en x+x, par exemple, dans la fonction z, puis de prendre la fonction z, ou bien de prendre d'abord la fonction z de z, pour y changer ensuite z en z+x. Il suit de la que les états variés sont commutatifs, tant entre eux qu'avec toutes les différences et différentielles.

En troisième lieu, les différences et différentielles, étant commutatives avec les états variés, et étant des fonctions polynômes composées d'états variés qui sont commutatifs avec les facteurs constans, seront, en vertu du théorème (n.º 10), commutatives avec les facteurs constans.

En quatrième lieu, d'après la définition de la différence partielle $\frac{\Delta}{x} \zeta$, celle-ci sera commutative avec $\frac{\Delta}{y} \zeta$ et $\frac{d}{y} \zeta$ (n.º 10), puisque ces dernières sont commutatives avec $\frac{E}{x} \zeta$ et les facteurs constans. En cinquième lieu, d'après la définition de la différentielle partielle $\frac{d}{x} \zeta$, celle-ci sera commutative avec $\frac{d}{y} \zeta$ (n.º 10), puisque

cette dernière l'est avec les différens ordres de $\frac{\Delta}{x}$ et avec les sacteurs constans.

De toutes ces observations réunies, il résulte que toutes les fonctions différentielles et leurs différent ordres, positifs ou négatifs, sont des fonctions commutatives, tant entre elles qu'avec les facteurs constans. On pourra y ajouter les fonctions intégrales

$$\Sigma$$
, $\frac{\Sigma}{s}$, $\frac{\Sigma}{r}$, f , $\frac{f}{s}$, $\frac{f}{r}$

ainsi que leurs différens ordres; puisque ces fonctions ne sont que des differences et différentielles d'ordres negatifs (n.º 1).

Ainsi, toutes les formules données dans l'article précédent sont immédiatement applicables à toutes ces fonctions. On en recueille sur-le-champ plusieurs expressions abrégées dont voici les plus remarquables.

Dans la formule (46), je mets z au lieu de Fx; je compare avec l'équation (62), et j'ai

$$\mathbf{E}^{n}\boldsymbol{\zeta} = (\mathbf{L}^{-1}\mathbf{d}_{j}^{n}\boldsymbol{\zeta}_{j}; \qquad (71)$$

et par conséquent aussi.

$$\frac{\mathbf{E}^n}{x} \xi = \left(\mathbf{L}^{-1} \frac{\mathbf{d}}{x}\right)^n \xi \; ; \qquad \frac{\mathbf{E}^n}{y} \xi = \left(\mathbf{L}^{-1} \frac{\mathbf{d}}{y}\right)^n \xi \; . \tag{72}$$

D'après les expressions précédentes et la définition $\Delta^n \xi = (E-1)^n \xi$ (69), on a sur-le-champ

$$\Delta^{n} \chi = (L^{-1} d - 1)^{n} \chi; \quad \frac{\Delta^{n}}{x} \chi = \left(L^{-1} \frac{d}{x} - 1\right)^{n} \chi;$$

$$\frac{\Delta^{n}}{x} \chi = \left(L^{-1} \frac{d}{x} - 1\right)^{n} \chi. \tag{73}$$

En comparant les définitions (69) de la différentielle avec la formule (55) on obtient

$$d^{n} \xi = \left[L(1 + \Delta) \right]^{n} \xi = \left(LE \right)^{n} \xi; \quad \frac{d^{n}}{x} \xi = \left[L\left(1 + \frac{\Delta}{x}\right) \right]^{n} \xi = \left(L\frac{E}{x} \right)^{n} \xi; \quad \frac{d^{n}}{y} \xi = \left[L\left(1 + \frac{\Delta}{y}\right) \right]^{n} \xi = \left(L\frac{E}{y} \right)^{n} \xi. \quad (74)$$

Si, dans la formule $\Delta^n \chi = (E - 1)^n \chi$, on met, au lieu de $E \chi$, l'expression équivalente $\frac{E}{x} \frac{E}{y} \chi$, qui elle-même (69) est équivalente à $\left(1 + \frac{\Delta}{x}\right) \left(1 + \frac{\Delta}{y}\right) \chi$, on auxa

$$\Delta^{n} \zeta = \left[\left(1 + \frac{\Delta}{x} \right) \left(1 + \frac{\Delta}{y} \right) - 1 \right]^{n} \zeta = \left[\frac{E}{y} \left(1 + \frac{\Delta}{x} \right) - 1 \right]^{n} \zeta$$

$$= \left[\frac{E}{x} \left(1 + \frac{\Delta}{y} \right) - 1 \right]^{n} \zeta . \qquad (75)$$

Si, dans $d^n z = (LE)^n \zeta$, (74), on met, au lieu de $E\zeta$, l'expression (70), on aura

$$d^{n} \zeta = \left(L \frac{E}{x} \frac{E}{y} \right)^{n} \zeta ; \qquad (76)$$

or, d'après la formule (61) et les expressions (72), on a

$$L \stackrel{E}{=} \stackrel{E}{=} \zeta = L \stackrel{E}{=} \zeta + L \stackrel{E}{=} \zeta = \frac{d}{x} \zeta + \frac{d}{y} \zeta = \left(\frac{d}{x} + \frac{d}{y}\right) \zeta;$$

donc, au lieu de (76), on aura

$$\mathbf{d}^n \mathbf{z} = \left(\frac{\mathbf{d}}{x} + \frac{\mathbf{d}}{y}\right)^n \mathbf{z} . \tag{77}$$

Si, dans l'équation (64), on change u, f, x, φ en m, $\frac{E}{x}$,

 $n, \frac{E}{r}$, respectivement, on aura

$$\frac{E^{m}}{x}\frac{E^{n}}{y}\zeta=\phi(x+ma, y+n\beta)=L^{-1}\left(mL\frac{E}{x}+nL\frac{E}{y}\right)\zeta;$$

Equation qui, d'après (62), deviendra

$$\frac{\mathbf{E}^{m}}{x}\frac{\mathbf{E}^{n}}{y}z=\varphi(x+mz, y+nz)=\mathbf{L}^{-1}\left(m\frac{\mathrm{d}}{x}+n\frac{\mathrm{d}}{y}\right)z. \tag{78}$$

On sait (n.ºs 11, 18) développer toutes ces expressions abrégées. C'est ici le lieu de faire observer qu'on peut former, en combinant les fonctions différentielles entre elles et avec les facteurs constans, une infinité de fonctions différentielles nouvelles qui toutes, d'après nos théorèmes généraux (n.ºs 5....10) seraient distributives

M commutatives, tant, entre elles qu'avec les facteurs constans, Ainsi, en affectant des notations particulières à des fonctions polynômes, telles, par exemple, que

$$az+bEz$$
, $az+bEz+cE^2z$, $dz+ad^2z+bd^3z+...$;

on formerait de nouveaux algorithmes qui auraient toutes leurs lois théoriques et pratiques dans les formules (n.º 16). Le Calcul des variations, en particulier, est le résultat d'une considération de cette espèce.

Les facteurs, étant des fonctions éminemment distributives et commutatives entre elles, sont visiblement compris comme cas particuliers dans nos formules. Alors l'expression $L\phi^az$ est le logarithme naturel du facteur ϕ^a qui multiplie z; l'autre expression $L^{-1}\psi z$ est la même chose que l'expression vulgaire ψz , (n.º 1). Il n'est pas même nécessaire d'aller chercher ailleurs une théorie des logarithmes; elle est toute entière dans la définition (55) et les formules (59), (61), (62). Par la même raison, les moyens de développement fournis par les élémens, pour élever un polynôme quelconque à une puissance quelconque, sont tous des cas particuliers de ceux qui conduisent au développement de la formule (68).

18. Nous avons, dans ce qui précède, esquissé l'ensemble des lois qui rapprochent et mettent en communication toutes les fonctions différentielles, c'est-à-dire, la théorie la plus générale du calcul différentiel. La pratique de ce calcul, laquelle n'est autre chose que l'exécution des opérations indiquées dans les définitions, ne formerait pas une branche séparée, si on n'avait pas remarqué que, pour certaines classes de fonctions variables, les fonctions différentielles réduites se présentent sous des formes beaucoup plus simples qu'on n'aurait pu le préjuger. D'ailleurs les fonctions, variables en général, eu égard à l'état actuel de l'analise, se composent d'un assez petit nombre d'autres fonctions qu'on appelle élémentaires, et dont il suffit de connaître les fonctions différentielles pour être en état, d'après les règles du calcul ordinaire, de trouver celles des pre-

m'ères. Il serait déplacé d'entrer les dans aueun détail concernant les états variés et les différences des sonctions elementaires; je me borne à la recherche de leurs différentielles.

Les fonctions élémentaires simples d'une seule variable x sont les fonctions monomes

$$x^m$$
, a^x , Lx , $Sin.x$, $Cos.x$,

dans lesquelles on attribue à x une différence constante. Les fonctions élémentaires composées sont

$$\varphi x. \psi x$$
, $(\varphi x)^m$, $a^{\varphi x}$, Lex, Sin. φx , Cos. φx .

Il y a, pour faire dépendre les différentielles de celles-ci, et, en géneral, des fonctions composées, de celles des fonctions simples, un théorème important qu'il faut preliminairement établir.

Soient $y = \varphi x$, et $Fy = F\varphi x$; φ , F sont des fonctions quelconques. En supposant que la différence de y est la constante φ , on a par la formule (47)

$$F(\gamma+m)=F_{\gamma}+\frac{m}{\beta}dF_{\gamma}+\frac{m^2}{1.2.\beta^2}d^2F_{\gamma}+\frac{m^3}{1.2.3.\beta^3}d^3F_{\gamma}+...$$

Ici m est arbitraire; partant, je puis faire.

$$m = n d \varphi x + \frac{n^2}{1.2} d^3 \varphi x + \frac{n^3}{1.2.3} d^3 \varphi x + \dots$$
 (79)

et j'aurai

$$F(y+m) = Fy + \frac{n}{\beta} dFy \cdot d\phi x + \frac{n^2}{1.2.\beta} dFy \cdot d^2\phi x + \dots + \frac{n^2}{1.2.\beta^2} d^2Fy (d\phi x)^2 + \dots$$

$$+ \dots$$
(8a)

mais, d'après la formule (46), eu égard à l'hypothèse (79), on a

$$\varphi(x+a_n) = \varphi x + \frac{n}{1} d\varphi x + \frac{n^2}{1.2} d^3 \varphi x + ... = \gamma + m$$
;

done

$\mathbf{F}(\gamma+m)=\mathbf{F}\phi(x+na)$.

eloppe le second membre de celle-ci, par la même fori), et j'ai pour F(y+m) cette autre expression

$$\mathbf{F}(y+m) = \mathbf{F}\theta x + \frac{n}{1} d\mathbf{F}\theta x + \frac{n^2}{1.2} d^2\mathbf{F}\theta x + \dots;$$

comparée avec la première (80), donne sur-le-champ, de l'indéterminée n,

$$dF\phi x = \frac{dFy}{s} \cdot d\phi x . \tag{81}$$

rait x = 4t, en donnant à x la difference constante s, il qu'on aurait, par la formule (81)

$$dF\phi\psi t = \frac{dF\gamma}{A} \cdot \frac{d\phi x}{a} \cdot d\psi t ;$$

de suité.

$$da^x = a^x L a^a ; \qquad (82)$$

la variation constante de x. Dans cette hypothèse, on a , $o=\Delta^3 x=\Delta^3 x=\dots$; par conséquent , d'après la défi-39)

$$\mathrm{d}x = \Delta x = \epsilon$$
.

rs, d'après (59) on a

au lieu de (82), on aura

$$da^x = a^x dx \cdot La$$
.

(83)

-iosons ensuite

·F4x=Fy=eqx=d

Nous aurens, d'après le théorème (81)

$$\mathrm{d} a^{\phi x} = \frac{\mathrm{d} a^y}{\rho} \cdot \mathrm{d} \phi x .$$

Mais, d'après (83), puisque dy=s par hypothèse, en s $da'=a'La=a^{\phi x}.La$:

donc, en aura

$$\mathrm{d}a^{\varphi x} = a^{\varphi x}.\,\mathrm{d}\varphi x\,.\,\mathrm{L}a\;; \tag{84}$$

e'est-à-dire, la formule pour différencier les exponentiels. Si on fait attention que $La^{qq} = \phi x L \alpha$, et par conséquent que $d\phi x \cdot La = dLa^{qx}$, la formule (84) deviendra

$$da^{\varphi x} = a^{\varphi x} \cdot dLa^{\varphi x}$$
;

dans laquelle, si on fait $Fx=a^{ox}$, ce qui est permis, on aura

$$dFx = Fx \cdot dLFx ; (85)$$

c'est l'expression de ce théorème : la dissérentielle d'une fonction variable est toujours égale à cette fonction multipliée par la dissérentielle de son logarithme.

On en conclut sur-le-champ

$$dLF_x = \frac{dF_x}{F_x} : (86)$$

e'est la formule pour différencier les logarithmes naturels.

en faisant attention que $L(Fx)^m = mLFx$; d'après les formules (85), (86), on aura

$$d(\mathbf{F}x)^m = (\mathbf{F}x)^m \cdot d\mathbf{L}(\mathbf{F}x)^m = m(\mathbf{F}x)^m \cdot d\mathbf{L}\mathbf{F}x = m(\mathbf{F}x)^{m-1} \cdot d\mathbf{F}x : \tag{87}$$

c'est la formule de différentiation des puissances.

Puisque $L(\Phi x.Fx) = L\Phi x + LFx$, on aura (85).

 $(d\phi x.Fx)$

$$d(\phi x.Fx) = \phi x.Fx.dL(\phi x.Fx) = \phi x.Fx(dL\phi x + dLFx)$$
;

donc, d'après (86)

$$d(\phi x.Fx) = Fx.d\phi x + \phi x.dFx : \tag{88}$$

e'est la formule de différentiation des produits. Soit

$$\mathbf{F}_{x} = \frac{\operatorname{Cos.ax} + \sqrt{-1} \cdot \operatorname{Sin.ax}}{\operatorname{Cos.}^{x}_{x}} . \tag{89}$$

est une constante, a est variable, et sa dissérence constante est 1.

$$\Delta F_x = \frac{\cos \alpha(x+1) + \sqrt{-1}\sin \alpha(x+1)}{\cos x + 1} - \frac{\cos \alpha x + \sqrt{-1}\sin \alpha x}{\cos x + 1};$$

puis, en développant, par les formules trigonométriques connues, les cosinus et sinus de ex-, et en réduisant

$$\Delta Fx = Fx \cdot \sqrt{-1} \cdot Tang.$$
;

par conséquent, en général

$$\Delta^m F x = F x (\sqrt{-1} \cdot \text{Tang.s})^m$$
;

donc, d'après la définition (39), on aura

$$dFx=Fx.[(\sqrt{-1}.Tang.s)-\frac{1}{2}(\sqrt{-1}.Tang.s)^2+...]$$

et, en comparant avec la formule (55),

$$dFx = Fx \cdot L(1 + \sqrt{-1} \cdot Tang.a) . \tag{90}$$

D'ailleurs (88)

$$dFx = \left(\frac{1}{\cos x}\right)^{x} \cdot d(\cos x + \sqrt{-1} \cdot \sin x)$$

$$+(\cos x + \sqrt{-1} \cdot \sin x) \cdot d\left(\frac{1}{\cos x}\right)^{x} \cdot (91)$$

Mais, d'une part, en différenciant la formule connue 5.

$$Cos.^2ax + Sin.^2ax = 1$$
;

d'après (87), on trouve

$$dCos.ax = -\frac{Sin.ax}{Cos.ax} \cdot dSin.ax ; (92)$$

et par conséquent

$$d(Cos.ax+\sqrt{-1}.Sin.ax)=d.Sin.ax.\frac{\sqrt{-1}}{Cos.ax}(Cos.ax+\sqrt{-1}.Sin.ax); (93)$$

D'autre part, en se rappelant que dx=1, on a, par la formule (83)

$$d\left(\frac{1}{\cos \alpha}\right)^{x} = -\left(\frac{1}{\cos \alpha}\right)^{x}L\cos \alpha ;$$

donc, en substituant cette expression et celle (93) dans (91), et comparant avec (90), on aura

d. Sin.
$$x \cdot \frac{\sqrt{-1}}{\cos x}$$
 -LCos. $=$ L(1+ $\sqrt{-1}$. Tang. $=$);

et de là en faisant

$$A\sqrt{-1} = L(Cos.a + \sqrt{-1}.Tang.a)$$
,

on tire

$$dSin.ax = ACos.ax; (94)$$

puis, en mettant cette expression dans (92),

$$dCos.ax = -ASin.ax . (95)$$

Si on changeait ici x en x, on aurait ces formules

$$d\sin x = \frac{A}{a}\cos x$$
, $d\cos x = -\frac{A}{a}\sin x$.

Ici la différence de x est x; si x était fonction d'une autre variable, on aurait, en vertu du théorème (81)

$$dSin.x = \frac{A}{a} dx Cos.x , \quad dCos.x = -\frac{A}{a} dx Sin.x .$$
 (96)

Dans ces formules, la quantité a est un aro arbitrajre.

La constante A, quoique impliquée d'imaginaires, est facilement ramenée à une forme toute réelle. En effet, à cause de la formule connue

$$\cos^2 s = \frac{1}{1 + \operatorname{Tang}^2 s} = \frac{1}{(1 + \sqrt{-1} \cdot \operatorname{Tang} \cdot s)(1 - \sqrt{-1} \cdot \operatorname{Tang} \cdot s)},$$

on a

$$A\sqrt{-1} = \frac{1}{2}L[\cos^2\alpha \cdot (1+\sqrt{-1}\cdot \text{Tang.}\alpha)^2] = \frac{1}{2}L\left(\frac{1+\sqrt{-1}\cdot \text{Tang.}\alpha}{1-\sqrt{-1}\cdot \text{Tang.}\alpha}\right);$$

et, en développant la dernière expression d'après une formule logarithmique connue, puis en divisant par $\sqrt{-1}$,

$$A = \text{Tang.} * - \frac{1}{4} \text{Tang.} * + \frac{1}{4} \text{Tang.} * - \dots$$
 (97)

Ainsi, quand on ne saurait pas d'ailleurs que cette expression de A est égale à , on aurait toujours le moyen, d'après les équations (96), et (97), de différencier les fonctions trigonométriques. Au surplus, par les seuls élémens, on démontre que $\frac{A}{a} = 1$ (voyez, Théorie des fonctions analitiques, n.º 28 de la 1.ºº édition, et n.º 23 de la seconde).

19. Nous avons vu naître le calcul différentiel du simple développement des fonctions d'une variable suivant les puissances de cette variable : ce calcul va nous servir maintenant à nous élever à quelque chose de plus général.

Supposons qu'on donne, entre les variables x, y, l'équation V=0 et l'équation z=Fx. On peut du moins imaginer qu'on ait tiré de la première celle-ci $y=\phi x$, et qu'entre cette dernière et la seconde, on ait éliminé x, pour avoir z=fy; de manière que l'hypothèse revient à donner les trois équations

$$y=\phi x$$
, $z=Fx$, $z=fy$. (98)

Alors, d'après la formule (45), on aura

$$\mathbf{F}x = fy = fp + \frac{(y-p)}{1} \frac{\mathrm{d}fp}{\beta} + \frac{(y-p)^2}{1} \frac{\mathrm{d}^2fp}{\beta^2} + \dots$$
 (99)

Dans celle-ci, p est une arbitraire qui a pour différence constante. 6. Je différencie l'équation (99), par rapport à x seul, et j'ai

$$dFx = dy \cdot \frac{dfp}{\beta} + \frac{(y-p)}{1} dy \cdot \frac{d^2fp}{\beta^2} + \dots$$
 (100)

puis je suppose qu'en faisant y=p dans V=0, on trouve entre autres x=l, et réciproquement; on aura (98)

.
$$p=\phi i$$
, $dp=d\phi i$, $fp=f\phi i=F i$.

Ensuite, je fais $\gamma = p$ dans (100), et cette équation devient

$$dF = d\phi \cdot \frac{dfp}{a} ; \qquad (101)$$

d'où

$$\frac{\mathrm{d}fp}{s} = \frac{\mathrm{d}\mathbf{F}\boldsymbol{\theta}}{\mathrm{d}\boldsymbol{\theta}\boldsymbol{\theta}} .$$

L'équation (101) est la même que (81), trouvée d'une autre manière. Je divise l'équation (100) par dy, je différencie par rapport \mathbf{A} x, et j'ai

$$d\left(\frac{dFx}{dy}\right) = dy \cdot \frac{d^3fp}{\beta^2} + \frac{(y-p)}{1} dy \cdot \frac{d^3fp}{\beta^3} + \dots$$
 (102)

dans celle-ci, je fais $\gamma = p$, et j'ai

$$\frac{\mathrm{d}^{2}fp}{6^{2}} = \frac{1}{\mathrm{d}0^{6}}\mathrm{d}\left(\frac{\mathrm{d}F6}{\mathrm{d}00}\right):$$

J'opère sur l'équation (102) comme j'ai fait sur (99) et (100); s'est-à-dire, je divise par dy, je différencie, je fais $\gamma=p$, et j'ai

$$\frac{\mathrm{d}^3 f p}{\beta^3} = \frac{\mathrm{i}}{\mathrm{d}\phi \theta} \, \mathrm{d} \left[\frac{\mathrm{i}}{\mathrm{d}\phi \theta} \, \mathrm{d} \left(\frac{\mathrm{d} F \theta}{\mathrm{d}\phi \theta} \right) \right] \, .$$

L'induction est manifeste, et l'on voit que j'aurai, en général,

$$\frac{\mathrm{d}^n f_p}{\beta^n} = \frac{1}{\mathrm{d}\phi^0} \, \mathrm{d} \, \left\{ \frac{\mathrm{d}F^0}{\mathrm{d}\phi^0} \, \right\} \right\} \right\} \dots \right\}. \quad (103)$$

Il y a, dans cette expression, un nombre n—1 de différentielles subordonnées. Elle est fort simple; mais on en découvre une autre qui se prête mieux aux développemens que la pratique exige, en employant un procédé qui n'est pas dépourvu d'élégance.

Je fais, pour abréger,

$$\frac{\mathrm{d}fp}{g} = A , \qquad \frac{\mathrm{d}^{2}fp}{g^{2}} = B \dots \frac{\mathrm{d}^{n}fp}{g^{n}} = N.$$

Je multiplie successivement l'équation (99) par $\frac{x-t}{y-p}$, $\left(\frac{x-t}{y-p}\right)^2$, ...; je fais d'ailleurs attention qu'en général

$$\frac{\mathrm{d}y}{(y-p)^m} = -\frac{1}{m-1}\,\mathrm{d}(y-p)^{-(m-1)};$$

relation qui se vérisse aisément, d'après la formule (87); et j'ai

$$\left(\frac{x-\theta}{y-p}\right) dFx = A(x-\theta) \cdot \frac{dy}{y-p} + B(x-\theta) \cdot dy + \frac{C}{1.2} (x-\theta) dy + \dots$$

$$\left(\frac{x-\theta}{y-p}\right)^{2} dFx = -A(x-\theta) \cdot d(x-\theta)^{-1} + B(x-\theta) \cdot \frac{dy}{y-p} + \frac{C}{1.2} (x-\theta)^{2} dy + \dots$$

$$\left(\frac{x-\theta}{y-p}\right)^{3} dFx = -\frac{A}{2} (x-\theta) \cdot d(y-p)^{-2} - B(x-\theta) d(y-p)^{-2} + \frac{C}{1.2} (x-\theta)^{3} \frac{dy}{y-p} + \dots$$

$$\left(\frac{x-\theta}{y-p}\right)^{3} dFx = -\frac{A}{2} (x-\theta) \cdot d(y-p)^{-2} - B(x-\theta) d(y-p)^{-2} + \frac{C}{1.2} (x-\theta)^{3} \frac{dy}{y-p} + \dots$$

Or, d'après la formule (45), on a

$$y-p=(x-\theta)d\phi\theta+\frac{(x-\theta)^2}{1.2}d^2\phi\theta+\dots$$
; (105)

puis, en différenciant par rapport à æ

$$dy = d\phi + (x-\theta)d^2\phi + \dots$$
 (106)

Il suit d'abord de (106) que $(y-p)^{-m}$ et $d(y-p)^{-m}$ seront respectivement des formes

$$(y-p)^{-m} = A(x-\theta)^{-m} + B(x-\theta)^{-(m-1)} + \dots + G(x-\theta)^{-1} + H + K(x-\theta) + L(x-\theta)^{-1} + \dots + G(x-\theta)^{-1} + G(x-$$

de cette dernière on conclut que, m étant un nombre entier plus grand que o, il manque, dans le développement de $d(\gamma-p)^{-m}$ suivant les puissances ascendantes de (x-1), le terme multiplié par $(x-t)^{-1}$; puis ultérieurement que, n étant aussi un nombre plus grand que o, il manquera, dans le développement de $(x-i)^{n+1}$. $d(y-p)^{-m}$, le terme multiplié par $(x-t)^n$. D'ailleurs, il est évident (107) que, tant que n sera égal à m ou plus grand, ce développement ne renfermera point des puissances négatives de (x-1). Mais, d'après la formule (87), q étant positif, $d^n(x-1)$ est nul, quand n>q; et $d^n(x-t)^q$ est de la forme $R(x-t)^r$, r étant plus grand que zero, quand n < q. Donc, en prenant la différence dⁿ de l'expression $(x-t)^{n+1}d(y-p)^{-m}$, tous les termes où (x-t) a un exposant moindre que n seront détruits, tous les autres prendront la forme $R(x-i)^r$, puisque, le terme en $(x-i)^n$ manquant, dans tous les autres, l'exposant de (x-1) est plus grand que n; par conséquent, lorsqu'on fera x=1, on aura toujours

$$d^{n}[(x-t)^{n+1}.d(y-p)^{-m}] = 0.$$
 (108)

Il suit, en second lieu, de l'équation (106), que l'expression $(x-t)^{n+1}$, $\frac{dy}{y-p}$ est toujours de la forme

$$(x-t)^{n+1} \frac{dy}{y-p} = (x-t)^n + P(x-t)^{n+1} + \dots;$$

mais (87) $d^n(x-t)^n = 1.2.3....n$; donc, quand on fera x=t, on aura toujours

$$d^{n}[(x-t)^{n+1}.\frac{dy}{y-p}]=1.2.3...n.$$
 (109)

Je fais à présent l'application de ces deux observations importantes à la suite d'équations (104). Je fais x=i dans la première ; le premier terme , à cause de (109) , devient A et les suivans s'anéantissent ; donc

$$A = \left\{ \frac{x - \theta}{y - p} \, \mathrm{dF} x \right\}_0.$$

J'indiquerai par le o, placé en flanc d'une expression, qu'il faut faire, dans son développement, x-e=0.

Je différencie une fois la seconde équation (104), puis je fais x=t; le premier terme $-Ad[x-t)^2d(y-p)^{-1}$] est nul (108); le second $Bd\left[(x-t)^2\frac{dy}{y-p}\right]$ devient B (109); tous les suivans s'évanouissent; donc

$$B = d \left\{ \left(\frac{x - \theta}{y - p} \right)^2 dF x \right\}_0.$$

Je différencie deux fois de suite la troisième équation (104), puis je fais x=0; les deux premiers termes du second membre, étant dans le cas de (108), sont nuls; le troisième se réduit à C d'après (109); les suivans sont visiblement nuls; donc

$$C = d^{2} \left\{ \left(\frac{x-t}{y-p} \right)^{3} dF x \right\}_{0}.$$

Il n'est pas nécessaire d'aller plus loin pour conclure en toute rigueur qu'en général

$$N = \frac{\mathrm{d}^n f p}{\beta^n} = \mathrm{d}^{n-1} \left\{ \left(\frac{x - \theta}{y - p} \right)^n \mathrm{d} F x \right\}_{\bullet}$$
 (110)

ainsi l'équation (99) devient

$$Fx = F\theta + \frac{(y-p)}{1} \left\{ \frac{x-\theta}{y-p} dFx \right\}_{0} + \frac{(y-p)^{2}}{1-2} d \left\{ \left(\frac{x-\theta}{y-p} \right)^{2} dFx \right\}_{0} + \frac{(y-p)^{3}}{1-2-3} d^{2} \left\{ \left(\frac{x-\theta}{y-p} \right)^{3} dFx \right\}_{0} + \dots$$
(111)

ou bien, si l'on veut mettre, pour γ et p, les expressions correspondantes ϕx et ϕt ,

$$Fx = Ft + (\phi x - \phi t) \left\{ \frac{(x - t) dFx}{\phi x - \phi t} \right\}_{0} + \frac{(\phi x - \phi t)^{2}}{1.2} d \left\{ \frac{(x - t)^{2} dFx}{(\phi x - \phi t)^{2}} \right\}_{0} + \dots$$

$$+ \frac{(\phi x - \phi t)^{3}}{1.2.3} \left\{ \frac{(x - t)^{3} dFx}{(\phi x - \phi t)^{3}} \right\}_{0} + \dots$$
(112)

C'est la formule du professeur Burman (voyez Mémoires de l'Institut, 1. re classe, tome II, page 16); dans le second des deux mémoires dont ceci est l'extrait, je l'avais déduite de la célèbre formule de Lagrange pour le retour des suites.

Dans l'expression (110) du terme général des coefficiens de la formule (111), on pourra mettre, avant les dissérentiations, au lieu de y-p, son expression en x, si la forme de l'équation V=0 le permet; sinon, après les dissérentiations, il faudra substituer pour $\frac{x-t}{y-p}$, dy, d'y, ce que deviennent ces fonctions, quand x-t et y-p s'anéantissent à la fois; ce qui sera possible, en général, d'après l'équation V=0.

Si l'équation donnée entre x et y est simplement y=qx, on aura d'après (105)

$$\left(\frac{x-t}{y-p}\right)_0 = \frac{t}{d\phi t}$$
;

en supposant toutesois que l'équation $\phi x = 0$ ne donne pour x qu'une seule valeur égale à x. C'est ce qu'il faudra substituer au lieu de $\frac{x-t}{y-p}$ après les développemens.

Si l'équation donnée entre x et y est par exemple $x = (y = p) \psi x$.

qui donne en effet $x=\theta$ quand y=p et réciproquement ; l'équation (111) devient

$$Fx = F_{\theta} + (\gamma - p)^{\frac{1}{2}} \cdot dF_{\theta} + \frac{(\gamma - p)^{2}}{1.2} d[(\psi^{\theta})^{2} \cdot dF_{\theta}] + \frac{(\gamma - p)^{3}}{1.2.3} d^{2}[(\psi^{\theta})^{3} \cdot dF_{\theta}] + \dots$$
(113)

Celle-ci,

Celle-ci, quand on fait p=0, est la formule de Lagrange que nous venons de rappeler.

Soit, entre les variables & et y, la relation

$$x = (\gamma - \lambda) \psi(x, \gamma) , \qquad (114)$$

qui donne x=t quand y=x, et réciproquement.

Dans la fonction donnée F(x, y) et dans (114), je regarde seul comme variable et j'ai, d'après la formule (113),

$$\mathbf{F}(x, y) = \mathbf{F}(\theta, y) + (y - \lambda) \frac{d}{\theta} \mathbf{F}(\theta, y) \cdot \psi(\theta, y) + \dots + \frac{(y - \lambda)^n}{\theta} \frac{d}{\theta} \left\{ \frac{d}{\theta} \mathbf{F}(\theta, y) \cdot [\psi(\theta, y)]^n \right\} + \dots$$
(2.5)

 $F(\ell, \gamma)$ et les coefficiens de $(\gamma - \lambda)$ sont des fonctions de γ que je développe suivant les puissances de $(\gamma - \lambda)$, par le moyen de la formule (45) et j'ai, en faisant d'ailleurs pour abréger $u = F(\ell, \lambda)$, $r = \psi(\ell, \lambda)$

$$F(x, y) = u + (y - \lambda) \frac{d}{\lambda} u + \frac{(y - \lambda)^2}{1.2} \frac{d^2}{\lambda} u + \frac{(y - \lambda)^3}{1.2.3} \frac{d^3}{\lambda} u + \dots;$$

$$\frac{\mathrm{d}^{n-1}}{\delta} \left\{ \frac{\mathrm{d}}{\delta} \, \mathrm{F}(\delta, y) \cdot \left[\Psi(\delta, y) \right]^n \right\} = \frac{\mathrm{d}^{n-1}}{\delta} \left(\frac{\mathrm{d}}{\delta} \, u \cdot v^n \right) + (\gamma - \lambda) \frac{\mathrm{d}}{\lambda} \, \frac{\mathrm{d}^{n-1}}{\delta} \left(\frac{\mathrm{d}}{\delta} \, u \cdot v^n \right) + \dots$$

Je substitue ces résultats dans (115), j'ordonne suivant les puissances de (γ-λ), et j'ai

$$F(x, y) = u + A(y - \lambda) + B \frac{(y - \lambda)^{x}}{1.2} + ... + N \frac{(y - \lambda)^{n}}{1.2...x} + ...;$$
 (116)

équation dans laquelle le terme général des coefficiens est

$$N = \frac{d^{n}}{\lambda} u + n \frac{d^{n-1}}{\lambda} \left(\frac{d}{\theta} u.\rho \right) + \frac{n}{1} \frac{n-1}{2} \frac{d^{n-2}}{\lambda} \frac{d}{\theta} \left(\frac{d}{\theta} u.\rho^{2} \right) + \dots$$

$$+ \frac{d}{\lambda} \frac{d^{n-2}}{\theta} \left(\frac{d}{\theta} u.\rho^{n-1} \right) + \frac{d^{n-1}}{\theta} \left(\frac{d}{\theta} u.\rho^{n} \right). \quad (117)$$

Telle est (116) une formule très-étendue, dont j'ai fait, dans mes deux mémoires, de nombreuses applications. J'y étais parvenu immédiatement, et par une méthode bien différente : celle de l'élimination des fonctions arbitraires, par les différentiations partielles; méthode qui, maniée par les Laplace, les Lagrange, etc. a fourni les plus brillans résultats; et qui, dans la matière dont nous nous occupons, permet d'aborder avec succès ce problème très-général: Une équation étant donnée entre plusieurs variables, développer une fonction proposée d'une ou de plusieurs de ces variables en série ordonnée suivant les puissances de l'une d'entr'elles, ou suivant les puissances et produits de plusieurs d'entr'elles. Je ne puis donner ici qu'une idée de la manière de procéder, en en faisant l'application à un cas peu compliqué.

Soit donnée l'équation.

$$ft = u\phi(x+t) + v\psi(x+t). \tag{118}$$

Il s'agit de développer F(x+t) suivant les puissances et produits de u, ρ ?

La résolution de l'équation (118) donnerait pour t une expression de la forme t=f(u, v, x): u, v, x n'ayant dailleurs entr'elles aucune équation de condition; ainsi, on peut considérer t comme fonction des trois variables indépendantes u, v, x, dont les différences sont constantes et égales à l'unité. Cela étant, on sait, et il serait d'ailleurs facile de le conclure de la formule (78, n.º 17), qu'on a, en désignant, pour plus de simplicité, x+t par p,

Fig. F. a. designant, pour plus de simplicite,
$$x + t$$
 par p ,

$$F_p = F_{p_0} + u \frac{d}{u} F_{p_0} + \frac{u^2}{1.2} \frac{d^2}{u} F_{p_0} + \dots + \frac{d}{u} F_{p_0} + 2 \frac{uv}{1.2} \frac{d}{u} \frac{d}{v} F_{p_0} + \dots + \frac{v^2}{1.2} \frac{d^2}{v} F_{p_0} + \dots$$

(119)

Le zéro, en flanc de $\mathbf{F}p$, $\frac{\mathbf{d}}{u}\mathbf{F}p$, $\frac{\mathbf{d}}{v}\mathbf{F}p$, ..., signifie qu'il faut faire égales à zéro les variables u, ρ , après les développemens.

Je différencie successivement Fp par rapport à u, ρ , x, et j'ai, en faisant attention au théorème (81),

$$\frac{d}{u} \operatorname{F} p = d\operatorname{F} p. \frac{d}{u} t; \frac{d}{v} \operatorname{F} p = d\operatorname{F} p. \frac{d}{v} t; \frac{d}{x} \operatorname{F} p = d\operatorname{F} p \left(1 + \frac{d}{x} t \right) \mu$$

J'élimine entre celles-ci dFp, et j'ai

$$\frac{d}{u} \operatorname{F} p = \frac{d}{x} \operatorname{F} p \cdot \frac{\frac{d}{u} t}{1 + \frac{d}{x} t} ; \quad \frac{d}{v} \operatorname{F} p = \frac{d}{x} \operatorname{F} p \cdot \frac{\frac{d}{v} t}{1 + \frac{d}{x} t} . \quad (120)$$

Je différencie successivement l'équation (118) suivant u, ρ , x et j'écris les résultats comme il suit

$$\frac{\mathrm{d}}{u}t(\mathrm{d}ft-u\mathrm{d}\varphi p-\nu\mathrm{d}\Psi p)=\varphi p , \qquad (121)$$

$$\frac{\mathrm{d}}{v} t (\mathrm{d}f t - u \mathrm{d} \phi p - v \mathrm{d} \psi p) = \psi p , \qquad (122)$$

$$\left(1 + \frac{\mathrm{d}}{x}t\right) \left(\mathrm{d}ft - u\mathrm{d}\phi p - v\mathrm{d}\psi p\right) = \mathrm{d}ft . \tag{123}$$

J'élimine entre ces trois dernières le facteur polynôme commun à leurs premiers membres, et j'ai

$$\frac{\mathrm{d}}{u} t = \frac{\varphi p}{\mathrm{d} f t} \left(1 + \frac{\mathrm{d}}{x} t \right), \quad \frac{\mathrm{d}}{r} t = \frac{\psi p}{\mathrm{d} f t} \left(1 + \frac{\mathrm{d}}{x} t \right). \tag{124}$$

Je mets ces, expressions (124) dans les équations (120), et j'ai

$$\frac{\mathrm{d}}{u} \mathrm{F} p = \frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p \cdot \frac{\mathrm{o} p}{\mathrm{d} f t} ; \qquad \frac{\mathrm{d}}{v} \mathrm{F} p = \frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p \cdot \frac{\sqrt{p}}{\mathrm{d} f t} . \tag{125}$$

, Comme la fonction F-est arbitraire, celles-ci dannent

$$\frac{d}{u} \phi p = \frac{d}{x} \phi p \cdot \frac{\phi p}{dft}, \quad \frac{d}{v} \phi p = \frac{d}{x} \phi p \cdot \frac{\psi p}{dft},$$

$$\frac{d}{u} \psi p = \frac{d}{x} \psi p \cdot \frac{\phi p}{dft}, \quad \frac{d}{v} \psi p = \frac{d}{x} \psi p \cdot \frac{\psi p}{dft}.$$
(126)

Quand on fait, dans (118), u=r=0, il vient fi=0. Supposons que cette équation donne t=0; on aura $Fp_0=F(x+0)$; et, d'après les équations (125),

$$\frac{d}{u}\operatorname{F}_{p_o} = \frac{d}{x}\operatorname{F}(x+t) \cdot \frac{\phi(x+t)}{dt^o} ; \quad \frac{d}{v}\operatorname{F}_{p_o} = \frac{d}{x}\operatorname{F}(x+t) \cdot \frac{\psi(x+t)}{dt^o} .$$

Voilà déjà les trois premiers termes du développement (119) entièrement déterminés. Pour passer outre, on différencie les équations (125), la première suivant u et e, la seconde suivant e; et on a, pour $\frac{d^2}{u} F_p$, $\frac{d}{u} \frac{d}{e} F_p$, $\frac{d^2}{e} F_p$, des expressions qui contiennent linéairement les différentielles, selon u, e, x, de F_p , e_p , ψ_p et f_p . On élimine les différentielles suivant g_p et g_p , par le moyen des équations (124), (125), (126); et, réductions faites, il vient

$$\frac{d}{dt} \mathbf{F} p = \frac{\frac{d}{x} \left[\frac{d}{x} \mathbf{F} p \cdot (\varphi p)^{2} \right]}{[(dft)^{2}} - \frac{\frac{d}{x} \mathbf{F} p \cdot (\varphi p)^{2} \cdot d^{2} f t \cdot \left(1 + 2 \frac{d}{x} t \right)}{(dft)^{3}},$$

$$\frac{d}{dt} \mathbf{F} p = \frac{\frac{d}{x} \left[\frac{d}{x} \mathbf{F} p \cdot \varphi p \cdot \psi p \right]}{(dft)^{2}} - \frac{\frac{d}{x} \mathbf{F} p \cdot (\varphi p) \cdot (\psi p) \cdot d^{2} f t \left(1 + 2 \frac{d}{x} t \right)}{(dft)^{3}},$$

$$\frac{d}{dt} \mathbf{F} p = \frac{\frac{d}{x} \left[\frac{d}{x} \mathbf{F} p \cdot (\psi p)^{2} \right]}{(dft)^{2}} - \frac{\frac{d}{x} \mathbf{F} p \cdot (\psi p)^{2} \cdot d^{2} f t \left(1 + 2 \frac{d}{x} t \right)}{(dft)^{3}},$$

$$(127)$$

Dans celles-ci, on satisfait à l'hypothèse v=r=o, qui donne i=r,

 $p=x+\epsilon$, et, d'après (123) $\frac{d}{x}t=0$; et on a les trois coefficients différentiels $\frac{d}{n}$ F_{p_0} , $\frac{d}{n}$ F_{p_0} , $\frac{d}{n}$ F_{p_0} .

On continue de la même manière; c'est-à-dire, on différencie les équations (127); suivant u et v, pour avoir $\frac{d^3}{u}$ Fp, $\frac{d^2}{u}$ $\frac{d}{v}$ Fp, $\frac{d}{u}$ $\frac{d}{v}$ Fp, $\frac{d}{u}$ $\frac{d}{v}$ Fp. Dans les résultats, les différentielles selon u et v de Fp, ep, ep sont éliminées par les équations (125), (126); $\frac{d}{u}t$, $\frac{d}{v}t$ le sont d'après (124); en élimine les deux autres $\frac{d}{u}t$, $\frac{d}{v}t$, qui sont la même chose que $\frac{d}{u}t$, $\frac{d}{v}t$, respectivement, après avoir différencié suivant x les équations (124). Ensuite on satisfait à l'hypothèse u=v=0, qui donne $o=\frac{d}{v}t=\frac{d^2}{v}t$; et, ce qu'il faut bien remarquer, en général $\frac{d^n}{v}t=0$; somme il est aisé de le conclure de l'équation (123); et on a les quatre coefficients

$$\frac{d^3}{u} \operatorname{F} p_{\circ}, \frac{d^2}{u} \frac{d}{e} \operatorname{F} p_{\circ}, \frac{d}{u} \frac{d^2}{e} \operatorname{F} p_{\circ}, \frac{d^3}{u} \operatorname{F} p_{\circ}$$

La route à suivre pour continuer indéfiniment est suffisamment reconnue; et il est visible que tout se réduit à des différentiations, suivant u et ρ , des derniers résultats obtenus, et à l'élimination des différentielles, suivant u et ρ , de Fp, ρp , ψp , d'après (125), et des différentielles de la forme $\frac{d^n}{x} \frac{d}{u}t$, $\frac{d^n}{x} \frac{d}{\rho}t$, d'après les équations (124) différenciées, suivant x, autant de fois qu'il est nécessaire.

Supposons actuellement, en particulier ft=t, et partant dft=t; en faisant cette hypothèse dans (125) et (126), on aura d'abord

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}}\left\{\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}}\left\{p\right\}^{m}\right\} = (\varphi p)^{m} \cdot \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}} \cdot \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}}\left\{p\right\} + \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}}\left\{p\right\} \cdot \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}}\left(\varphi p\right)^{m};$$

et comme, d'après (125), (126),

$$\frac{\mathrm{d}}{x} \frac{\mathrm{d}}{u} \mathrm{F} p = \varphi p \cdot \frac{\mathrm{d}^2}{x} \mathrm{F} p + \frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p \cdot \frac{\mathrm{d}}{x} \varphi p ;$$

$$\frac{\mathrm{d}}{\mu}(\varphi p)^m = m(\varphi p)^{m-1} \cdot \frac{\mathrm{d}}{\mu} \varphi p = m(\varphi p)^m \cdot \frac{\mathrm{d}}{\kappa} \varphi p ;$$

il viendra, en réduisant,

$$\frac{\mathrm{d}}{u}\left\{\frac{\mathrm{d}}{x}\operatorname{F} p.(\varphi p)^{m}\right\} = \frac{\mathrm{d}}{x}\left\{\frac{\mathrm{d}}{x}\operatorname{F} p.(\varphi p)^{m+1}\right\}. \quad (128)$$

On trouvera, de la même manière

$$\frac{\mathrm{d}}{v}\left\{\frac{\mathrm{d}}{x}\operatorname{F}_{p}.(\varphi_{p})^{m}.(\psi_{p})^{n}\right\} = \frac{\mathrm{d}}{x}\left\{\frac{\mathrm{d}}{x}\operatorname{F}_{p}.(\varphi_{p})^{m}.(\psi_{p})^{n+1}\right\}. \tag{129}$$

Cela étant, en différenciant successivement, par rapport à u, la première (125), on aura, eu égard à (128),

$$\frac{\mathrm{d}^{2}}{u} \mathrm{F} p = \frac{\mathrm{d}}{u} \left(\frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p. \phi p \right) = \frac{\mathrm{d}}{x} \left\{ \frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p. (\phi p)^{2} \right\},$$

$$\frac{\mathrm{d}^3}{u} \mathrm{F} p = \frac{\mathrm{d}}{x} \frac{\mathrm{d}}{u} \left[\frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p \cdot (\varphi p)^3 \right] = \frac{\mathrm{d}^2}{x} \left\{ \frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p \cdot (\varphi p)^3 \right\};$$

et, en général

$$\frac{\mathrm{d}^m}{u} \mathrm{F} p = \frac{\mathrm{d}^{m-1}}{\infty} \left\{ \frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p . (\phi p)^m \right\}. \tag{130}$$

(49.)

On différenciera ensuite l'équation (130) successivement par rapport à ρ ; et, en faisant attention à (129), on trouvera

$$\frac{d}{e} \frac{d^{m}}{u} \operatorname{F} p = \frac{d^{m}}{u} \frac{d}{e} \operatorname{F} p = \frac{d^{m-1}}{x} \frac{d}{e} \left\{ \frac{d}{x} \operatorname{F} p \cdot (\varphi p)^{m} \right\} = \frac{d^{m}}{x} \left\{ \frac{d}{x} \operatorname{F} p \cdot (\varphi p)^{m} \psi p \right\}$$

$$\frac{d^{m}}{u} \frac{d^{a}}{e} \operatorname{F} p = \frac{d^{m+1}}{x} \left\{ \frac{d}{x} \operatorname{F} p \cdot (\varphi p)^{m} \cdot (\psi p)^{a} \right\} ;$$

✓ et , en général

$$\frac{\mathrm{d}^m}{u} \frac{\mathrm{d}^n}{v} \mathrm{F} p = \frac{\mathrm{d}^{m+n-1}}{x} \left\{ \frac{\mathrm{d}}{x} \mathrm{F} p \cdot (\varphi p)^m \cdot (\psi p)^n \right\} . \tag{131}$$

C'est le terme général des coefficiens du développement cherché où il n'y a plus qu'à satisfaire à la condition u=r=0, qui (118) donne t=0. Alors, dans notre terme général (131), p se change en x; les différentielles partielles suivant x, deviennent totales; il est alors

$$\frac{d^{m}}{u} \frac{d^{n}}{r} \operatorname{F} p_{0} = d^{m+n-1} \left\{ d\operatorname{F} x \cdot (\varphi x)^{m} \cdot (\psi x)^{n} \right\}; \qquad (132)$$

et on a enfin (119)

$$F(x+t) = Fx + udFx \cdot \phi x + \frac{u^2}{1.2} d\{dFx \cdot (\phi x)^2\} + \dots$$

$$+ vdFx \cdot \psi x + 2\frac{\pi v}{1.2} d\{dFx \cdot (\phi x)^2\} + \dots$$

$$+ \frac{v^2}{1.2} d\{dFx \cdot (\psi x)^2\} + \dots$$

$$+ \dots$$

$$+ \dots$$

Je m'abstiendrai de faire des applications des formules de déve-

loppement qu'on vient de lire, pour ne pas excéder les limites que je me suis prescrites. En effet, mon projet a été uniquement d'offrir un apercu un peu détaillé de la manière dont j'ai traité les principes du calcul différentiel, dans la 1. re partie du travail que j'ai eu l'honneur de présenter à la 1. re classe de l'institut; les applications des formules de développement des fonctions en series sont l'objet d'une seconde partie. J'y suis parvenu à deduire de ces formules, sans avoir besoin de recourir à aucune notation nouvelle, les formules principales fondées jusqu'ici sur l'analise combinatoire ou sur le calcul des dérivations. MM. les Commissaires de la classe ont bien voulu dire, à cet égard, dans leur rapport: » En rappelant ainsi au calcul différentiel des méthodes variées, et » dont quelques - unes ne paraissent pas très-convenables à l'état » actuel de l'analise, (l'auteur) a fait une chose très-utile pour » la science. Il faut bien que tous les faits nouveaux, dès qu'ils com-» posent un ensemble, quoiqu'ils ne semblent point avoir en eux-» mêmes une très-grande importance, soient ramenés aux théories p qui forment le corps de la science, et dont il est le plus à » propos d'encourager la culture. »

Il serait encore plus étranger à mon dessein d'entrer dans aucun détail concernant la 3.^{me} partie, dans laquelle je m'occupe de la recherche des moyens pratiques les plus simples de développer ultérieurement, et jusqu'à ce qu'on ait mis en évidence les différences constantes, les différentielles des fonctions composées, dont l'ensemble est donné immédiatement par un premier développement, c'est-à-dire, par les formules de la seconde partie.

Mais il pourra n'être pas inutile maintenant de jeter un coupd'œil général sur les divers systèmes qui, jusqu'ici, ont été suivis dans l'exposition des principes du calcul différentiel; les réflexions que cet examen fera naître seront tout à fait propres à faire ressortir les avantages de la théorie qui vient d'être exposée, à prévenir de fausses interprétations, et enfin à réfuter les objections auxquelles cette théorie a pu et pourrait encore donner naissance. 20. Parmi les différentes manières de présenter le calcul différentiel, je ne dirai pas qu'il y en ait une qu'il soit nécessaire d'adopter. Toutes celles qui sont légitimes ont, du moins aux yeux de ceux qui les proposent, quelques avantages particuliers. Mais, s'il est utile de lier solidement le calcul différentiel avec l'analise algébrique ordinaire; si le passage de l'une à l'autre doit être facile et s'exécuter, pour ainsi parler, de plain-pied; si l'on doit pouvoir répondre, d'une manière à la fois claire et précise, aux questions: Qu'est-ce qu'une différentielle? Quand et comment se présentent comme d'elles-mêmes les différentielles? Avec quelles fonctions analitiques conservent-elles, non de simples analogies, mais des rapports intimes? Je croirai ne rien accorder à la partialité, en affirmant qu'on inclinera vers la théorie dont je viens de tracer une esquisse rapide.

Dans l'analise algébrique, après avoir considéré les quantités comme déterminées ou constantes, on est mené naturellement à les considérer comme variables. Toute variation, qu'elle soit elle-même constante ou variable, est essentiellement une quantité finie; au moins est-ce là le premier jugement qu'on a dû en porter. Or. il faut exprimer la variation d'une fonction composée de variables élémentaires, par le moyen des variations de celles - ci : voilà le premier problème que l'on puisse se proposer dans cette partie : les premiers essais de solution conduisent à des séries. Ainsi, quand, des l'arithmétique, on n'aurait pas déjà trouvé des séries, telles que les quotiens et les racines, approchées par le moyen des décimales, on y serait nécessairement parvenu, en considérant la quantité comme variable. Les series et le calcul différentiel ont donc du prendre naissance ensemble ; c'est à l'entrée de ce dernier qu'on rencontre un premier développement de l'état varié d'une sonction quelconque, z par exemple. En essayant d'ordonner ce développement d'une autre manière, on ne peut se dispenser de faire attention à, La série très-remarquable de différences

$$\Delta z - \frac{1}{4} \Delta^3 z + \frac{1}{4} \Delta^3 z - \frac{1}{4} \Delta^4 z + \dots ,$$

à laquelle on est tenté de donner un nom qui rappelle sa composition: celui de différentielle se présente comme de lui-même.
Déjà, en comparant les deux développemens différens dont est
susceptible le binôme élémentaire (1-1-2)⁶², on avait trouvé la série

à laquelle on avait donné le nom de logarithme de (1+a); ainsi, par la simple analogie, la différentielle est comme le logarithme de l'état varié $(z+\Delta z)$. Chemin faisant, d'autres rapports, entre la différentielle, la différence, l'état varié et les nombres, se sont manifestés; il a fallu en rechercher la cause; et tout s'est expliqué fort heureusement, quand, après avoir dépouillé, par une sévère abstraction, ces fonctions de leurs qualités spécifiques, on a eu simplement à considérer les deux propriétés qu'elles possèdent en commun, d'être distributives et commutatives entre elles.

Cette marche, si naturelle, n'a point été celle des inventeurs. Il est de fait que le cascul différentiel est né des bésoins de la géométrie. Or, le calcul algébrique, qui s'occupe essentiellement de la quantité discrète, c'est-à-dire, des nombres, ne peut s'appliquer à la quantité continue, c'est-à-dire, à l'étendue, que lorsqu'on suppose que les variations numériques deviennent arbitrairement ou indéfiniment petites. Ainsi, le moyen d'union entre le calcul et la géométrie est nécessairement la méthode des limites; c'est pourquoi les inventeurs, et les bons esprits qui sont venus après, ont pris, ou du moins indiqué, pour méthode d'exposition et d'application du calcul différentiel, celle des limites.

Newton n'a point, comme Mac-Laurin et quelques autres de ses compatriotes, transporté sans ménagement la mécanique dans son calcul des fluxions; sa théorie est fondée sur celle des dernières raisons des quantités; et, suivant lui, Ultimæ rationes reverd non sunt rationes QUANTITATUM ULTIMARUM, sed LIMITES ad quos rationes semper appropinquant. (Livre 1.52

des Principes; Scolie sur le lemme XI); principe très-lumineux et qu'on n'a pas assez remarqué.

Leibnitz, co-inventeur, professait la même doctrine; il a constamment donné ses différentielles pour des quantités incomparablement petites; et, dans les applications, il a toujours cru qu'on pouvait rendre les démonstrations rigoureuses par la méthode d'Archimède; celle des limites..... Quod etiam Archimedes sumsit alique post ipsum omnes, et hoc ipsum est quod dicitur differentiam esse daté quévis minorem; et Archimede quidem PROCESSU res semper deductione ad absurdum confirmari potest. (Réponse aux difficultés de Nieuwentiit; œuvres, tom. 3.me, page 328). D'ailleurs, ce savant homme n'a jamais admis de quantités infiniment petites, dans le sens propre de ce terme. On connaît la discussion assez longue qui a existé entre lui et Jean Bernouilli à cet égard; discussion dans laquelle il a constamment tenu la négative (Voyez le Commerce épistolaire entre ces deux illustres géomètres, publié par Cramer).

Euler ne parle pas un autre langage, dans la belle présace de ses Institutiones calculi differentialis..... Hic autem LIMES qui quasi rationem ultimam incrementorum constituit, verum est objectum calculi differentialis. Et si, dans le cours de son livre, il échappe à ce grand homme quelques expressions un pen dures, on doit, ce me semble, les interpréter bénignement, d'après ce principe sormellement reconnu.

On sait que d'Alembert s'est distingué parmi les géomètres qui ent appliqué la méthode des limites au calcul différentiel. Ainsi, on ne doit point être surpris de compter dans les mêmes rangs les bons géomètres qui sont venus après : tels que Karoten, Kæstner, Holland, Tempelhof, Vincent Ricati et Saladini, Cousin, Lhuilier, Paoli, Pasquich, Gourief, etc. Il ne serait d'ailleurs pas difficile de faire voir que les méthodes particulières, telle que celle des Fonctions dérivées de l'immortel Lagrange, laquelle a de nombreux sectateurs, et celle des indéterminées, proposée ou recommandée

par Boscowich, Naudenot, Arbogast, Carnot, etc., reviennent foncièrement à celle des limites. Comment est-il donc arrivé que cette étrange méthode des *infiniment petits* ait acquis, du moins sur le continent, tant de célébrité; et même qu'elle soit parvenue à placer son nom parmi les synonymes de méthode différentielle?

Je pourrais, si j'en avais le loisir, assigner à cette usurpation plusieurs causes probables; mais ce qui m'étonne d'avantage, c'est que la méthode des infiniment petits conserve encore, non seulement des sectateurs, mais des fauteurs enthousiastes : écoutons un moment, un de ces derniers, et admirons! « Le soin d'éviter l'idée de l'infini, » dans des recherches mathématiques, prouve incontestablement, outre une routine aveugle, une véritable ignorance de la signification de cette idée : et nous ne craignons pas d'avouer que nous croyons anticiper sur le jugement de la postérité, en déclarant » que, quelque grands que puissent être les travaux de certains géomètres, le soin qu'ils mettent à imiter les anciens, dans » l'exclusion de l'idée de l'infini, prouve, d'une manière irréfragable, qu'ils ne sont pas à la hauteur à laquelle la science est portée » depuis Leibnitz, puisqu'ils évitent cette région élevée où se trouve » le principe de la génération des quantités, et par conséquent la véritable source des lois mathématiques, pour venir ramper dans » la région des sens, la seule connue des anciens, où l'on ne trouve » que le grossier mécanisme des calculs. » (Réfutation de la théorie des fonctions analitiques de Lagrange. Paris, 1812. Page 40) Déjà. dans un premier ouvrage (Introduction à la philosophie des mathématiques. Paris, 1811), le même auteur, en annongant que « les » procédés (du calcul différentiel) implique une antinomie qui » les fait paraître, tour à tour, comme doués et comme dépourvus » d'une exactitude rigoureuse » (Philosophie, etc., page 32). avait gourmandé les géomètres non infinitaires, avec ce ton tranchant et cette emphase dogmatique qui forment la couleur dominante des écrits inspirés par le Système philosophique (celui de KANT) dont il fait profession.

Essayons, un instant, d'apprécier tout cela à sa juste valeur. D'abord, je me rappelle fort bien que Kant, trouvant l'infini dans la raison pure et le fini dans la sensibilité, a conclu, de la coexistence de ces deux facultés dans l'être cognitif, qu'il doit y avoir, relativement à l'idée cosmologique, par exemple, plusieurs antinomies qui ne sont au fond que des illusions auxquelles il n'est point difficile de se soustraire, quand on veut bien distinguer soigneusement ce que chacune des formes de la cognition y apporte, pour sa part. Faisons la même chose, par rapport à la prétendue. antinomie mathematique que le disciple s'applaudit d'avoir decouverte dans la théorie du calcul différentiel. Admettons, ce qui est vrai, que le calcul appartienne exclusivement à la sensibilité qui, selon ces Messieurs, est la faculté de l'individuel; il s'ensuivra qu'il y a, non seulement paralogisme, mais erreur palpable à soumettre au calcul l'infini, qui est du domaine d'une autre faculté: celle de l'absolu, ou ce qu'ils appellent la raison pure. Je demande pardon à mes lecteur de l'emploi que je viens de faire d'un idiome avec lequel, sans doute, peu de personnes en France, sont familiarisées; mais je sais ici un argument que nous appellions jadis ad hominem.

Qu'on ne dise pas que cette illusion est tellement nécessaire qu'on ne puisse la décliner...! On marche devant celui qui nie le mouvement. Newton, d'Alembert, Lagrange, etc., ont marché à c'est-à-dire, qu'ils ont mis en effet les principes du calcul différențiel hors de toute dépendance de la chose et même du mot infini.

Mais l'infini n'est-il pas cette région élevée où se trouve le principe de la génération des quantités, la véritable source des lois mathématiques? Non certainement, à moins que vous ne soyez bien décidé à rester sous l'influence de l'illusion que vous eyez signalée. J'ajoute, relativement au calcul différentiel, que l'introduction da l'idée d'infini n'y est pas même utile.

L'idée d'infiniment petit n'abrège point l'exposition. En effet; il est impossible d'établir la hiérarchie des infiniment petits de différens

ordres, sans avoir recours à la série de Taylor, ou à quelques autres équivalens. Je défie de prouver sans cela, d'une manière satisfaisante. que, par exemple, dz étant un infiniment petit du 1.62 ordre, d'z en est un du second. Même défaut dans les applications. Si on n'admet pas l'hypothèse de la courbe polygone, hypothèse qui paraît si étrange à ceux qui viennent d'étudier les élémens de la géométrie Euclidienne, je défie qu'on démontre, sans la série de Taylor, que le prolongement, jusqu'à la tangente, de l'ordonnée infiniment voisine de celle du point de tangence, que la disserence entre l'arc infinitésimal et sa corde, etc., sont des infiniment petits du 2.º ordre au plus. Si l'on admet la gothique hypothèse : le rapport est rigoureusement égal à celui de l'ordonnée à la sous-tangente; pourquoi donc alors néglige-t-on des termes en dissérenciant l'équation de la courbe? D'ailleurs, comme l'a fort bien remarqué l'auteur de la théorie des sonctions analitiques, c'est un fait que les résultats du culcul infinitésimal sont exacts par compensation d'erreurs : or je porte encore le desi d'expliquer ce fait majeur, sans avoir recours aux séries. Cela étant, puisqu'il faut absolument, et avant tout, être maître du développement en séries, pourquoi ne passerait-on pas de là immédiatement au calcul différentiel, par la portede plain - pied qui est ouverte? et pourquoi reviendrait - on , par un circuit ténébreux, celui des considérations infinitésimales, aux principes de ce calcul? Qu'on se forme, si l'on veut, et ce qui est possible, d'après la vraie théorie, des méthodes abrégées qui permettent de biffer ou d'omettre, à l'avance, des termes de développement, qui disparaitront à la fin de longs calculs; je ne m'y oppose pas : les géomètres exercés le font tous; et quand une fois on est en possession de ces méthodes, on peut, dans la géométrie et dans la mécanique, parler un langage qui se rapproche de celui des infimitaires, sans néanmoins attacher aux mêmes termes les mêmes idées ; mais il serait absolument impraticable de commencer per là.

Il y a plus. Si l'on consulte l'histoire du calcul différentiel, combien y verra-t-on de questions puériles ou ridicules, de contestations plus qu'animées, d'erreurs même, prendre leur source dans l'obscurité répandue par les infiniment petits, et dans la difficulté de leur maniement. Je ne puis m'engager dans cette discussion; mais qui est-ce qui ne se rappelle pas les incompréhensibilités de Sturmius; les Subtilités de Guido Grandi; les Ponts jetés entre le fini et l'infini de Fontenelle; la méprise de Sauveur, dans le problème de la Brachystochrone; celle de Jean Bernouilli lui-même, dans sa première solution du problème des Isopérimètres; celle de Charles sur les solutions particulières des équations différentielles; les discussions relatives à l'expression analitique de la force accélératrice du mouvement varié : discussions qui dégénérèrent en dispute entre Parent et Saurin, relativement aux théorèmes d'Huygens sur la sorce centrifuge, et qui enfantèrent cette ridicule distinction de la force considérée dans la courbe polygone et dans la courbe rigoureuse; discussions enfin qui ne sont pas encore terminées, à en juger du moins par quelques mémoires de Trembley (Académie de Berlin, 1801, etc.) etc., etc.

En un mot, je suis convaincu que la méthode infinitésimale n'a ni ne peut avoir de théorie qu'en pratique; c'est un instrument dangereux entre les mains des commençans, qui imprime nécessairement, et pour long-temps, un caractère de gaucherie, de pusillanimité, à leurs recherches dans la carrière des applications. Enfin, anticipant, à mon tour, sur le jugement de la postérité, j'ose prédire que cette méthode sera un jour accusée, et avec raison, d'avoir retardé le progrès des sciences mathématiques. Mais je dois reprendre le fil de mes réflexions.

J'ai déjà insinué la distinction que j'établis, d'après Euler, entre la méthode d'exposition et la méthode d'application du calcul différentiel. Celle-ci, quand il est question de l'espace et du temps, objets des principales applications, est nécessairement la méthode des suites en général. Sous le rapport particulier de la pratique,

rien, à mon avis, ne surpasse, en élégance, j'allais presque dire en majesté, la marche tracée dans les deux dernières parties de l'excellente Théorie des fonctions analitiques. Quant à la première méthode, celle d'exposition, j'ai toujours trouvé quelques inconvéniens à la déduire de la considération des fonctions dérivées, ou en général des limites. Un des plus graves, selon moi, est de ne conduire aux séries fondamentales qu'après leur avoir gratuitement assigné leur forme. Cet inconvénient, bien senti par l'auteur des Fonctions dérivées, n'a pas été heureusement écarté par la démonstration proposée (Théorie des fonctions, page 7 de la 1.1º édit. et page 8 de la 2.me). Je m'en suis expliqué franchement, à la tête de mon second mémoire; et j'ai cité les opinions conformes d'Arbogast (Lettre manuscrite) et de Burja (Mémoires de Berlin , 1801); mais personne moins que moi n'aurait songé à oser fonder là-dessus le scandale d'une RÉFUTATION de la théorie des fonctions analitiques. J'ai done dû porter mes vues d'un autre côté ; et voici la marche que j'ai suivie.

Les premiers développemens en séries que l'on rencontre, sont les résultats de transformations successives appliquées à une équations identique. Ecrivons, par exemple,

$$\frac{1}{1+a} = \frac{1}{1+a}.$$

Exécutons indéfiniment sur le second membre l'opération de la divison, et nous aurons la série

$$\frac{1}{1+a} = 1 - a + a^3 - a^3 + a^4 - \dots$$

Ecrivons encore l'équation identique

$$\frac{1}{a-b} = \frac{1}{a+x} + \frac{b+x}{(a+x)(a-b)} .$$

Faisons successivement x=0, x=c, x=d,...; et nous aurons la suite des transformées

$$\frac{1}{a-b} = \frac{1}{a} + \frac{b}{a(a-b)},$$

$$\frac{1}{a-b} = \frac{1}{a+c} + \frac{b+c}{(a+c)(a-b)},$$

$$\frac{1}{a-b} = \frac{1}{a+d} + \frac{b+d}{(a+d)(a-b)},$$

Prenons la somme des produits respectifs de ces équations par 1, par $\frac{b}{a}$, par $\frac{b(b+c)}{a(a+c)}$, par $\frac{b(b+c)(b+d)}{a(a+c)(a+d)}$, par; et nous aurons, en réduisant, la série

$$\frac{1}{a-b} = \frac{1}{a} + \frac{b}{a(a+c)} + \frac{b(b+c)}{a(a+c)(a+d)} + \dots + \frac{b(b+c)(b+d)\dots(b+p)}{a(a+c)(a+d)\dots(a+p)(a+q)}$$

$$+ \frac{b(b+c)(b+d)\dots(b+p)(b+q)}{a(a+c)(a+d)\dots(a+p)(a+q)(a+d)}$$

· C'est avec cette formule que Nicole enseigne à sommer une infinité de suites (Mémoires de l'académie des sciences de Paris. 1727),

Ces séries ont la propriété d'être arrêtées à quel terme on veut, et d'avoir un terme complémentaire, nécessaire pour conserver l'identité. Dans la première, ce complément est le reste de la division à laquelle on s'en tient, divisé par 1-a; et dans la seconde il se trouve à la fin. Je savais que la série de Taylor a, dans le fait, un semblable complément qui doit aussi appartenir à toutes celles qui en dérivent, et par conséquent à toutes les séries connues; d'où il m'a été permis de conjecturer que toutes les séries doivent être le résultat d'une suite de transformations d'équations identiques; que toutes doivent jouir de l'avantage d'être arrêtées où l'en veut, et de conserver l'identité par le moyen d'un terme complémentaire.

Cette conjecture s'est heureusement changée en certitude, et il en est résulté une notion nouvelle, et bien importante, sur la nature des séries. On a vu au commencement de ce mémoire, comment, en partant d'équations identiques, je suis arrivé aux développemens fondamentaux. « Le procédé que suit l'auteur (est-il » dit dans le rapport de MM. les Commissaires) a deux avantages » qu'il faut remarquer; le premier, c'est qu'il n'exige pas que l'on » connaisse à l'avance la forme des séries qu'on cherche; le second, » c'est qu'il permet d'arrêter ces séries à quelque terme que ce soit ». La forme du complément se reconnait sur-le-champ. Pour la série de Taylor, en particulier, cette forme est celle que Ampère a remarqué le premier, dans un très-beau mémoire d'analise (xiii. cahier du Journal de l'école polytechnique).

Ici encore, je me trouve en opposition directe avec le Philosophe transcendantal. « Les séries, prises dans toute leur généralité,... ont, » par elles-mêmes, dans le nombre indéfini de leurs termes, et » sans le secours d'aucune quantité complémentaire, une signification » déterminée... c'est là le point philosophique de l'importante » question des séries; et c'est ce point que, suivant nous, les » géomètres n'ont pas encore atteint, dans l'état où se trouve la » science. » (Réfutation etc., page 58). On n'a pas encore besoin cette fois d'ergotisme, pour faire ressortir la fausseté de ces assertions. L'équation identique, les transformations successives, la série et son complément sont des faits. Les séries divergentes ne peuvent être employées qu'avec leur complément; et c'est ainsi qu'on a depuis long-temps résolu fort heureusement le paradoxe présente par le développement de la fraction . Quand la convergence est reconnue, on prononce la diminution successive et indéfinie du complément, d'après la comparaison des développemens consécutifs et la raison d'identité; afors seulement les series servent utilement aux besoins de la pratique, sans avoir égard à ce complément. On aura remarqué, sans doute, que notre procédé d'expositionoffre un autre avantage considérable : c'est de conserver aux quantités par rapport auxquelles nos séries sont ordonnées toute la généralité dont elles sont susceptibles, c'est-à-dire, de ne point exiger de considérations particulières, sous le rapport du positif, du négatif, de l'entier ou du fractionnaire.

. Un second inconvenient de l'application des limites à l'exposition; du calcul differentiel, inconvenient qu'elle partage avec la methode infinitésimale, est de laisser sous le voile du mystère ces belles analogies des fonctions différentielles entre elles et avec les facteurs. On a vu comment je suis parvenu à déchirer ce voile. A cet égard, MM. les Commissaires ont encore eu la bonté de dire : « En montrant » que c'est à leur nature distributive, en général, et commutatives » entre elles et avec le facteur constant, que les étals varies, les » différences et les différentielles doivent leurs propriétés et les ana- logies de leurs développemens avec ceux des puissances, (l'auteur). » en donne la véritable origine, et éloigne cette idée de séparation » des échelles qu'Arbogast avait imaginée, d'après Lorgna, pour » expliquer les mêmes-circonstances, et qui a paru un peu hasardée.». En effet, et il ne faut qu'une légère attention pour l'apercevoir. nous ne perdons jamais de vue, dans nos formules, le sujet des fonctions; et il n'y a ni séparation d'échelles ni opérations qui se terminent exclusivement à des échelles. La notation proposée (n.º 2) n'est point d'un usage indispensable; elle est seulement très-utile, en tant qu'elle épargne la peine de représenter, à chaque instant des fonctions polynômes par de nouvelles lettres. La belle méthode d'intégrer les équations aux chefficiens constans, publice dans les Annales de mathématiques (tome 3, pag., 244 et suiv.), et qui sjoute tant d'intérêt aux formules de l'analogie, ne réclame pas davantage la séparation des échelles, comme il serait aisé de le faire voir. Je ne puis nen dire ici d'un autre genre d'application que ces formules fournissent à l'auteur du mémoire cité (ibid. n.ºs o et 10); cela m'engagerait trop loin. Je serai seulement observer que, si l'on chaint de broncher dans une route scabreuse et peu

fréquentée, il faut ne prendre, pour formules de départ, que celles à la formation desquelles on a assisté, et qui, identiques d'abord', n'ont été transformées que d'après la double propriété des nombres d'être distributifs et commutatifs entre eux. Ainsi, par exemple, je conclurais au moins à une révision de la formule de départ, si, parmi les résultats qu'elle m'auraît donnés, je trouvais une série comme celle-ci (ibid. pag. 252, formule 23)

$$\frac{\pi}{4} \cdot \frac{1}{x^2} = \frac{1}{x^2 - 1} - \frac{1}{3} \cdot \frac{1}{x^2 - 3^2} + \frac{1}{5} \cdot \frac{1}{x^2 - 5^2} - \dots$$

En effet, à cause de

$$\frac{x^2}{x^2-1}=1+\frac{1}{x^2-1}$$
, $\frac{x}{x^2-3^2}=1+\frac{3^3}{x^2-3^2}$, $\frac{x^2}{x^2-5^2}=1+\frac{5^2}{x^2-5^2}$,...

dle se change en

$$\frac{\pi}{4} = \left(1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \frac{1}{7} + \dots\right) + \left\{\frac{1}{x^{2} + x^{2}} - \frac{3}{x^{2} + 3^{2}} + \frac{5}{x^{2} + 5^{2}} - \dots\right\};$$

d'où à cause de

$$\frac{4}{4} = 1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \frac{1}{7} + \cdots$$

on conclut

$$0 = \frac{1}{x^2 - 1} - \frac{3}{x^2 - 3^2} + \frac{5}{x^2 - 5^2} - \dots = \begin{cases} \frac{1}{x - 1} - \frac{1}{x - 3} + \frac{1}{x - 5} - \dots \\ \frac{1}{x + 1} + \frac{1}{x + 3} - \frac{1}{x + 5} + \dots \end{cases}$$

Ici je sais l'essai de x=0, et j'ai, en divisant par 2,

$$0 = -\frac{1}{3} + \frac{1}{3} - \frac{1}{5} + \frac{1}{7} - \dots = -\frac{3}{6}$$
;

résultat qui n'est pas vrai. Je fais encore l'essai de x=1, et j'ai

$$c = \frac{1}{0} + \frac{1}{2} - \frac{1}{4} + \frac{1}{6} - \dots - \frac{1}{2} + \frac{1}{4} - \frac{1}{6} + \dots = \frac{1}{0}$$

résultat encore plus étrange que le premier. (*)

On me permettra, je pense, de tirer encore de ma théorie des fonctions distributives et commutatives, une conséquence d'une autre nature: c'est que la notation Leibnitzienne, pour le calcul différentiel, doit être conservée. Laissons aux Anglais leurs lettres ponctuées; conservons aux accens l'utile emploi de multiplier nos alphabets; et, en nous rapprochant de la notation qui, de l'aveu de tous les analistes, est la plus parfaite, celle des puissances, destinons exclusivement les exposans numériques à représenter les différentielles partielles, on en pensera ce qu'on voudra; elle n'a d'autre avantage que d'être en harmonie avec celle que j'ai cru devoir adopter pour les fonctions partielles en général, laquelle ne peut guère être plus simple ni plus significative. Au reste, il est remarquable qu'Euler en ait proposé une toute semblable, dans un mémoire qui fait partie des Nova Acta de Pétersbourg (1786, pag. 17).

J'aurais pu me dispenser de donner (n.º 19) une idée de l'extension dont les séries fondamentales (n.º 15) sont susceptibles, si j'avais cru devoir me borner à établir ce qui est précisément né-

cessaire pour différencier les fonctions; mais, à mon avis, le calcul différentiel pur s'étend plus loin qu'on ne le pense communément; et, en particulier, le développement des fonctions en séries appartient plutôt à la substance de ce calcul qu'à ses applications. D'ailleurs, j'ai voulu montrer comment des séries fondamentales on peut s'élever à ce qu'il y a de plus général, d'une manière fort naturelle. Ici encore je suis en opposition avec le Philosophe, au moins pour la méthode. On sait avec quel fracas il a communiqué au premier corps savant de l'Europe, et ensuite au public, certaine formule générale, d'où il tire toutes celles que l'on connaît pour le développement des fonctions; c'est-à-dire, qu'il descend, pendant que je m'efforce de monter.

La formule générale du *Criticiste* présente Fx développée suivant les produits des états variés successifs de ϕx , savoir

$$\varphi x$$
; $\varphi x \cdot \varphi(x+\xi)$, $\varphi x \cdot \varphi(x+\xi) \cdot \varphi(x+2\xi)$,....;

 ξ étant la différence constante de la variable x. Les coefficiens des différens termes sont des fonctions très-compliquées des différences des mêmes fonctions, dans lesquelles il faut, après tout développement, mettre une des valeurs de x, donnée par la résolution de l'équation ex=0. On aura sans doute déjà aperçu que cette formule n'est elle-même qu'un cas particulier de notre formule (23, n.º 13). Effectivement, il suffit de faire

$$\Phi x = \Phi x$$
, $\Phi' x = \Phi(x + \xi)$, $\Phi'' x = \Phi(x + 2\xi)$,....;

et partant

pour avoir, par nos équations (23), (27), et la série et les coefficiens du Philosophe.

Pour passer de là à la série ordonnée suivant les puissances de Ax, il suppose ¿ infiniment petit et, sous ce prétexte, il change tout bonnement les A en d. Cela pourra paraître fort bien aux yeux attaqués du strabisme infinitésimal; mais ce n'est plus de cela qu'il s'agit; c'est aux détails de transition, poussés jusqu'à l'une ou l'autre des formes reconnues dans le précédent mémoire (n.º 19), que je l'attendais. Or, à cet égard, il est d'une discrétion merveilleuse. Voyez, en effet, les tableaux d'expressions équivalentes (Réfutation, etc., pages 18, 19, 33) liées par ces phrases laconiques : « on verra de plus que ces expressions, simplifiées davantage, » peuvent être mises sous la forme.... on peut facilement trans-• former ces expressions en celles-ci.... »; et, si vous ne voulez pas l'en croire sur parole, ayez le courage d'entreprendre ces transformations....! Ajoutez à cela que ses tableaux d'expressions analitiques ne présentent pas toujours une loi générale. bien, prononcée : tel est, en particulier, celui des expressions marquées par la lettre N (page 10). Je l'ai insinué (n.º 13), et je l'affirme ici positivement ; ces difficultés de détail sont un vice capital dans la methode descendante, (que j'appellerais synthétique, si je ne discutais avec un Criticiste); et leur absence de la méthode ascendante assure à celle-ci tout l'avantage sur sa rivale. (*)

^(*) J'ai dit (n.º 15) qu'on pouvait, par un simple changement dans la manière d'ordonner, passer du développement suivant les produits $\left(\frac{x-p}{a}\right)$, $\left(\frac{x-p}{a}\right)$, $\left(\frac{x-p}{a}\right)$, $\left(\frac{x-p}{a}\right)$, ..., au développement suivant les puissances $\left(\frac{x-p}{a}\right)$, $\left(\frac{x-p}{a}\right)^2$, $\left(\frac{x-p}{a}\right)^3$, On verra peut-être avec quelque intérêt comment je puis justifier cette assertion.

Je prends, comme plus simple, le dévéloppement de F(x+ns). Il ne faut qu'une légère attention, après les premiers essais de développement, pour reconnaître qu'on a

On me permettra, avant de terminer, de présenter ici, sur l'application de la philosophie transcendentale, et en général des

$$F(x+ns) = Fx + \frac{n}{1} \left\{ \Delta Fx - \frac{1}{2} \Delta^{2}Fx + \frac{1}{3} \Delta^{3}Fx - \dots \right\}$$

$$+ \frac{n^{2}}{1 \cdot 2} \left\{ \Delta^{2}Fx - \frac{3}{3} \Delta^{3}Fx + \frac{11\Delta^{3}Fx}{3.4} - \dots \right\}$$

$$+ \frac{n^{m}}{1 \cdot 2 \cdot ... m} \left\{ \Delta^{m}Fx - \frac{A\Delta^{m+1}Fx}{m+1} + \frac{B\Delta^{m+2}Fx}{(m-1)(m+2)} - \dots \right\}$$

$$+ \frac{n^{m}}{1 \cdot 2 \cdot ... m} \left\{ \Delta^{m}Fx - \frac{A\Delta^{m+1}Fx}{m+1} + \frac{B\Delta^{m+2}Fx}{(m-1)(m+2)} - \dots \right\}$$

équation dans laquelle les coefficiens A, B, de la série qui multiplie $\frac{nm}{1 \cdot 2 \cdot ... \cdot m}$ série que, pour abréger, je désignerai à l'avenir par Π , sont, d'après la théorie générale des équations, et en représentant respectivement par S_1 , S_2 , S_3 , S_4 , ... $S_{\mu\nu}$ des sommes de produits 1 à 1, 2 à 2, 3 à 3, ..., μ à μ

 $A = S_1(1,2,...,m)$, $B = S_2(1,2,...,m+1)$, $C = S_1(1,2,...,m+2)$, $m = S_{\mu}(1,2,...,m+2)$. μ est le rang de la lettre M; A étant supposée la première. Je désignerai par P la série qui multiplie $\frac{n^{m+1}}{1.2...m+1}$; ses coefficiens seront $\frac{A'}{m+2}$, $\frac{B'}{(m+2)(m+3)}$;; A', B', étant ce que deviennent A, B, respectivement, quand on Y change m en m+1. Or, il est visible qu'on π les relations

A'=A+m+1, B'=B+A'(m+2), C'=C+B'(m+3),, $M'=M+L'(m+\mu)$; L'où l'on conclut sur-le-champ

$$M=M+L(m+\mu)+K(m+\mu-1)(m+\mu)+\dots$$
(2)
 $+A(m+2)\dots(m+\mu)+(m+1)\dots(m+\mu)$

Je fais, pour abréger,

systèmes

systèmes métaphysiques aux mathématiques, quelques réflexions qui ne pourraient que difficilement trouver place ailleurs, et que le sujet qui m'occupe semble amener d'une manière assez naturelle.

$$A = \frac{A}{m+1}$$
, $B = \frac{B}{(m+1)(m+2)}$,....; $A' = \frac{A'}{m+2}$, $B' = \frac{B'}{(m+2)(m+3)}$,....

ce qui donne

$$\Delta^m Fx - A \Delta^{m+1} Fx + B \Delta^{m+2} Fx - \dots = \Pi , \qquad (3)$$

$$\Delta^{m+1}Fx - A/\Delta^{m+2}Fx + B/\Delta^{m+3}Fx - \dots = P ; \qquad (4)$$

et la relation générale (2) devient

$$M' = \frac{m+1}{m+1+\mu} \{ M+L+K+\dots+B+A+1 \}$$
 (5)

Je fais ici m=0; alors (1) A, B, C,.... sont nuls et j'ai

$$A' = \frac{1}{4}$$
, $B' = \frac{1}{4}$; $C' = \frac{1}{4}$,.... $M' = \frac{1}{1+\mu}$;

ce qu'on sait déjà (i). Je fais ensuite m=1, dans (5); et, d'après les valeurs de A, B, C, relatives à m=0; j'ai

$$M' = \frac{2}{2+\mu} \{M + L + ... + A + 1\} = \frac{2}{2+\mu} \left\{ \frac{1}{1+\mu} + \frac{1}{\mu} + \frac{1}{\mu-1} + ... + \frac{1}{\lambda} + 1 \right\}; \quad (6)$$

er, on a l'équation identique

$$\frac{(2+\mu-1)}{1+\mu}$$
. $1+\frac{(2+\mu-2)}{\mu}$. $\frac{1}{2}+\frac{(2+\mu-3)}{\mu-1}$. $\frac{1}{2}+\dots$

$$\frac{1}{1} \frac{(2+\mu-\mu-1)}{1} \cdot \frac{1}{1+\mu} = 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{2} + \dots + \frac{1}{1+\mu}$$

on bien

J'avais bien prévu, en lisant KANT, que les géomètres seraient, tôt ou tard, l'objet des tracasseries de sa secte. On trouve, dans

$$(2+\mu)\left\{\frac{1}{1+\mu} + \frac{1}{\mu \cdot 2} + \frac{1}{(\mu-1) \cdot 3} + \dots + \frac{1}{2 \cdot \mu} + \frac{1}{1+\mu}\right\}$$

$$-\left\{\frac{1}{1+\mu} + \frac{1}{\mu} + \dots + \frac{1}{1+1}\right\} = 1 + \frac{1}{1} + \frac{1}{1} + \dots + \frac{1}{1+\mu};$$

d'où l'on tire

$$\frac{1}{1+\mu} + \frac{1}{\mu \cdot 2} + \frac{1}{(\mu-1) \cdot 3} + \dots + \frac{1}{2 \cdot \mu} + \frac{1}{1+\mu} = \frac{2}{2+\mu} \left\{ \frac{1}{1+\mu} + \frac{1}{\mu} + \dots + \frac{1}{4} + 1 \right\};$$

c'est-à-dire (6) qu'on a, lorsque m=1,

$$M' = M + \frac{1}{4}L + \frac{1}{4}K + \dots + \frac{1}{\mu - 1}B + \frac{1}{\mu}A + \frac{1}{\mu + 1}$$
 (7)

En général, si, pour le cas de m, on a la relation (7), je dis que, pour le cas de m+1, on aux

$$M'' = M' + \frac{1}{4}L' + \frac{1}{4}K' + ... + \frac{1}{\mu - 1}B' + \frac{1}{\mu}A' + \frac{1}{\mu + 1}$$
 (8)

En effet, d'après l'hypothèse (7) et la relation générale (5), on aura

$$M = M + \frac{1}{4}L + \frac{1}{4}K + \dots = \frac{m+1}{m+4}(M+L+K+\dots),$$

$$L' = L + \frac{1}{4}K + \frac{1}{4}I + \dots = \frac{m+1}{m+4}(L+K+I+\dots),$$

$$K' = K + \frac{1}{4}I + \frac{1}{4}H + \dots = \frac{m+1}{m-1+4}(K+I+H+\dots),$$

Je tire de là ces deux résultats

les prolégomènes de la Critique de la raison pure, ce passage très-significatif: (Je cite d'après la traduction latine de Born) Cum enim vix unquam de mathesi sud philosophati sint (arduum sanè negotium)... tritæ regulæ atque empiricè usurpatæ.... iis sunt instar axiomatum; mais j'étais loin d'imaginer jusqu'à quel

1.° M+L+K+...=
$$\frac{m+1+\mu}{m+1}$$
. M', L+K+I+....
= $\frac{m+\mu}{m+1}$ L', K+I+H+...= $\frac{m+\mu-1}{m+1}$ K',....,

$$M'+L'+K'+...=\frac{(m+1+\mu)}{m+1}\frac{M'}{1}+\frac{(m+\mu)}{m+1}\cdot\frac{L'}{2}+\frac{(m+\mu-1)}{m+1}\frac{K'}{3}+....;$$

par conséquent

$$(m+1)(M+L+K+...)=(m+2+\mu)\left(M+\frac{L'}{2}+\frac{K'}{3}+...\right)-(M'+L'+K'+..);$$

ce qui donne

$$\frac{m+2}{m+2+\mu} \{ M'+L'+K'+.... \} = M'+\frac{1}{2}L'+\frac{1}{2}K'+.....;$$

Equation dont le premier membre est, d'après (5), l'expression de M". Doné la relation (8) est vraie quand la rélation (7) a lieu; mais, pour m=0, m=1; cette dernière est démontrée; donc elle est géneralement vraie. En l'appliquant à l'équation (4), on aura

$$P = \Delta^{m+1}Fx - A\Delta^{m+1}Fx + B\Delta^{m+1}Fx - C\Delta^{m+4}Fx + ...$$

$$-\frac{1}{4}\Delta^{m+2}Fx + \frac{1}{4}A\Delta^{m+3}Fx - \frac{1}{4}B\Delta^{m+4}Fx + ...$$

$$+\frac{1}{4}\Delta^{m+3}Fx - \frac{1}{4}A\Delta^{m+4}Fx + ...$$

$$-\frac{1}{4}\Delta^{m+4}Fx + ...$$

$$+ ...$$

point ils seraient maltraités. Voyez, dans cette fastueuse conclusion de la Philosophie des mathématiques (pages 256 et suivantes), avec quel superbe dédain on y répond à cette question: Quel était l'état des mathématiques, et sur-tout de l'algorithmie, avant cette philosophie des mathématiques? Vingt fois on y répète: « On ne le savait pas..... on ne s'en doutait même pas..... on n'en avait » pas l'idée.....»

Mais sommes-nous bien aussi pauvres qu'on le dit? et la *Phi-losophie critique* ne se pavanerait-elle point un peu aux dépens de notre plumage?

- « Les théories des logarithmes et des sinus, purement algébriques, » n'étaient point connues.... » Quelqu'un a dejà reclamé contre cette allégation, en citant entr'autres l'ouvrage de Suremain-de-Missery (Théorie purement algébrique des quantités imaginaires; Paris 1801).
 - « La loi fondamentale de la théorie des différences n'était pas

La première ligne horizontale est la même chose (3) que $\Delta\Pi$; la 2,^{me} la même chose que $-\frac{1}{4}\Delta^3\Pi$; la 3.^{me} la même chose que $+\frac{1}{4}\Delta^3\Pi$,...; donc

$$P = \Delta \Pi - \frac{1}{4} \Delta^2 \Pi + \frac{1}{4} \Delta^3 \Pi - \frac{1}{4} \Delta^4 \Pi + \dots$$

C'est la relation qui règne entre deux séries consécutives, coefficiens de n, dans le développement de F(x+ns), suivant les puissances de n; relation que nous avons établie d'une autre manière ($n.^{\circ}$ 15); et de laquelle il suit que, si l'on fait, comme en l'endroit cité,

$$\Delta Fx - \frac{1}{2}\Delta^2 Fx + \frac{1}{2}\Delta^3 Fx - \dots = dFx$$

on aura

$$\Pi = d^m F x$$
 . $P = d^{m+1} F x$.

On passe absolument de la même manière du développement de $(1+\delta)^n$, donné par la formule du binôme, au développement suivant les puissances de n; d'où l'on voit que c'est pure paresse aux analistes d'introduire l'infini pour effectuer en passage.

connue.....» On qualific ainsi l'expression de la différence Δ^{μ} du du produit Fx. fx, par les différences de Fx et de fx, formule que Taylor a publice depuis long-temps, dans les Transactions philosophiques (tome 30, page 676, etc.). Il est bien vrai qu'on ne l'avait pas « reconnue pour la loi fondamentale de toute la théorie » des différences et des différentielles », parce qu'il n'est pas vrai qu'elle jouisse de cette propriété. Les lois vraiment sondamentales de ces deux théories sont dans les définitions de la différence et de la différentielle. On déduit de ces définitions quelques faits généraux, fort utiles pour la pratique : la prétendue loi est du nombre. Au surplus, le Philosophe a bien senti l'insuffisance de sa loi, quand il est question de différencier les fonctions de plusieurs variables; car elle ne va pas jusqu'à donner la forme des développemens en différences et différentielles partielles. Mais admirez le subterfuge qu'il emploie pour sauver l'universalité de cette loi ; il affirme que la forme dont il s'agit « n'a besoin d'aucun artifice » pour être déduite ou démontrée..... » ; mais , si cela est , vous n'en etes que plus coupable d'avoir présenté cette forme dans une formule fausse (Philosophie, etc., formule (bh), page 116). On peut la comparer avec la vraie formule que j'ai donnée dans la précedent memoire (75), et qui comprend; comme cas très-particulier. is sainted to the a a la loi philosophique.

« La théorie des grades et gradules n'était point connue....»
c'est-à-dire, qu'on n'avait pas pensé à créer de nouvelles notations
pour représenter des expressions aussi simples que

 $\frac{\Delta^m \mathbf{L} \varphi(\mathbf{x} + \mu \xi)}{\mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} = \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}} + \frac{1}{2} \frac{\mathbf{d}^m \mathbf{L} \varphi \mathbf{x}}{\mathbf{d}^m \mathbf{L}$

Voilà, tout au plus, ce que je puis accorder. Les nouveaux calculs du philosophe sont trop voisins de celui des différences et de celui des différentielles pour constituer une branche particulière de l'analise; et certes, ce ne serait pas la peine de faire du calcul différences.

rentiel lui-même un algorithme séparé de celui des différences. la différentielle s'exprimait en fonction des différences aussi simplement que le gradule s'exprime en fonction des dissérentielles. C'est une considération de philosophie toute commune qui a suggéré aux analistes, à Euler en particulier, la triple génération du nombre suivant les formes N=P+Q, $N=P \cdot Q$, $N=P \cdot Q$. D'après la même considération, il n'est échappé à aucun d'eux qu'on peut faire varier x, dans z=ox, de trois manières : c'est-à-dire, en supposant que x devienne $x+\xi$, x, ξ , x^{ξ} ; et qu'en consequence de chacune de ces hypothèses, la fonction z peut aussi varier de trois manières, et devenir z++ , z, z, z, de sorte que, pour déterminer ce que devient z, quand l'accroissement ¿ est répeté un certain nombre de fois, il y a, en général, neuf problèmes à résoudre. Le calcul des différences et celui des différentielles sont ties de la considération du premier de ces problèmes, c'est-à-dire, de la correspondance établie entre les états varies x+2 et z+2; et, si les autres problèmes étaient aussi féconds, il resterait encore bien des nouveaux algorithmes à créer; de sorte que l'enumération, présentée par la philosophie transcendantale, des branches de ce qu'elle appelle. Théorie de la constitution algorithmique serait lois d'être complète. Mais les analistes n'ont pas ignoré que les autres problèmes se ramenaient très-bien au premier. Cependant le calcul des gradules, semble se recommander sur-le-champ, par une application importante ; celle que le philosophe en fait à la recherche de la forme des raoines d'une équation déterminée, exprimées en fonction de ses coefficiens.... Voilà du moins ce qu'on voudrait nous faire conclure d'une discussion qui occupe quatorze mortelles pages în-4.º (Philosophie, etc., pag. 83-961) herissées des signes algorithmiques les plus sauvages. Mais quand, peu effrayé de tout cet appareil; con se donne la peine de disouter les raisonnemens, de simplifier les calculs, et de traduire les formules en langue analitique vulgaire, on ne peut se défondre de refuser net son assenminist laux assortions de l'auteur 2, p. 1, 1, 1, 19,

on nous dit que c'est par le calcul différentiel qu'on doit cherchet à exprimer A, B, en fonction de a', a'',, et que réciproquement c'est par le calcul des gradules qu'on doit arriver aux expressions de a', a'', en fonction de A, B, « En effet » le produit (a'+x)(a''+x) ne saurait être décomposé en parties » de la sommation que par le calcul différentiel; et la somme » A+Bx+.... ne peut être composée en facteurs que par le calcul » des gradules » (ibid. pag. 83). La première proposition est fausse; on a su exprimer les coefficiens en fonction des racines, long-temps axant la découverte du calcul différentiel. La 2.9 produposition; qui n'est point une conséquence de la première, à moins; qu'on ne veuille introduire dans l'analise un vague de raistimmentent que repousse l'exactitude de la science, n'est point prouvée. Je vais même découvrir, très-facilement, par l'analise commune, le résultat auquel parvient le philosophe, armé de les gradules.

Voici des hypothèses évidemment permises

Quand les facteurs a'+x, a''+x..... La, fonction B

deviennent
$$\begin{cases} 1.^{\circ} (a'+x)^{t'-a}, (a''+x)^{t''-b}, \\ 2.^{\circ} (a'+x)^{t''-b}, (a''+x)^{t''-b}, \\ 3.^{\circ} (a'+x)^{t''-a}, (a''+x)^{t''-a}, \end{cases}$$

$$\begin{cases} 2^{n-a}, \\ 2^{n-a}, \\ 3^{n-a}, \end{cases}$$

Pour plus de simplicité, ne prezona que trois facteurs. La première hypothèse donne

dans ce résultat, formons la seconde hypothèse; nous aurons

$$(a'+x)^{(t+a)(t'+b)}.(a''+x)^{(t''+a)(t'''+b)}.(a'''+x)^{(t'''+b)}.(a'''+b)=\Xi^{(n-a)(n'-b)}.$$
 (2)

Si l'on avait admis quatre facteurs, on ferait dans ce résultat la 3.º hypothèse. En général, quand il y a m facteurs on fait m-1 hypothèses successives. Actuellement soient faits dans (2) t'=a : t''=b, t'''=c, et il viendra

$$a''' = \Xi \frac{(n-a)(n'-b)}{(c-a)(c'-b)} - x.$$
 (3)

Si l'on fait a, b, c infiniment petits, n, n' derent aussi infiniment petits; et, parce qu'en général a' = 1 + xLa, quand x est infiniment petit, l'équation (3) deviendra

$$a''' = \{1 + (n-a)(n'-b)LZ\}^{(c-a)(c-b)} - x;$$
 (4)

expression qui, lorsqu'on suppose « la quantité arbitraire x égale » à zéro, pour plus de simplicité » (ibid. pag. 90) prend la forme

$$a''' = \left\{ 1 + N \frac{r}{\langle \boldsymbol{\omega}_1 | \boldsymbol{\omega}_2} \right\}^{M \cdot \boldsymbol{\omega}^{\gamma} \cdot \boldsymbol{\omega}^{\gamma}}$$
 (5)

Voilà, bien sérieusement, le résultat unique du rôle que l'on confie au calcul des gradules, pour lui assurer une entrée brillante dans le monde. Etait-ce bien la peine de le mettre en siène? J'ose le demander.

J'ai fait remarquer qu'on dispose, dans (4), de l'arbitraire x, en lui donnant la valeur zéro; mais cette hypothèse rédult x à A; par conséquent, dans le second membre de (5), il nientre plus que le coefficient A; et la racine x''' n'est plus exprimée que par un seul

seul des coefficiens de l'équation. D'ailleurs cette hypothèse contrarie évidemment celle qu'on est obligé de faire plus bas (pag. 95), d'après laquelle les différentielles successives de x, savoir dx, d²x,..., doivent satisfaire à certaines conditions qui, soit dit en passant, auraient grand besoin elles-mêmes d'être conciliées entre elles. Quoi qu'il en soit, dato non concesso, que le second membre de (5) soit une fonction des coefficiens A, B,....; quelle est la conséquence qu'on prétend en tirer? c'est que « la quantité a''' est une quantité irrationnelle ou radicale de l'ordre 3—1 » (page 90) ou de la forme

$$\mathbf{c}''' = \varphi \left\{ \sqrt[n]{\sqrt[n]{n+n'} + n''} \right\}, \tag{6}$$

n, n', n'' étant des fonctions des coefficiens A, B,....

Ici le philosophe a beau s'envelopper du mystère transcendantal; on n'en aperçoit pas moins que son raisonnement se réduit à ceci: l'expression du second membre de (6) peut être ramenée à la forme du second membre de (5); donc cette expression représente la forme de a'''. Je nie la conséquence. Pour que deux choses puissent être prononcées égales entre elles, lorsqu'elles sont égales à une troisième, il faut que celle-ci soit déterminée: or, l'expression du second membre de (5) est complètement indéterminée, puisqu'elle revient à la forme N^{∞} ou N° . Je le demande; que dirait-on de la logique de l'analiste qui, ayant trouvé, au bout de ses calculs, les deux expressions $a={\circ}$, $b={\circ}$, en conclurait a=b?

« La loi fondamentale de la théorie des nombres était inconnue.... » On nous donne pour telle un théorème algébrique (ibid. équat. (D) » pag. 67) qui n'est pas plutôt la loi fondamentale de cette théorie que le théorème connu

$$\frac{x^{n}-a^{n}}{x-a}=x^{n-1}+ax^{n-2}+\cdots+a^{n-2}x+a^{n-2}$$

dont le premier est une conséquence peu éloignée. Les nombres

entiers sont des termes de la suite indéfinie de nombres, qui a zéro pour origine et 1 pour différence entre deux termes consécutifs quelconques; c'est là leur définition, et conséquemment la vraie loi fondamentale de leur théorie. Le Philosophe s'empresse de conclure de son théorème l'impossibilité de soumettre les nombres premiers à une loi (ibid. page 68); mais je serai bien curieux de voir comment il concilierait cette conséquence avec la remarque singulière que Lambert a consignée dans son Essai d'architectonique (Riga, 1771, page 507) et dont voici la substance : dans le 2. me membre de l'équation

$$\frac{x}{1-x} + \frac{x^2}{1-x^3} + \dots + \frac{x^m}{1-x^m} + \dots = x + 2x^3 + 3x^6 + 2x^5 + 4x^6 + 2x^7 + \dots$$

chaque coefficient est égal au nombre des diviseurs de l'exposant; de manière que tous les termes et les seuls termes affectés du coefficient 2 ont un exposant premier.

« La résolution théorique des équations d'équivalence était tout-• à-fait problématique....» Malgre les promesses de la philosophie, elle en est encore au même point. Les formes assignées aux racines (ibid. pag. 94) ne sont ni plus ni moins problématiques qu'elles l'étaient; et la résolution générale des équations (littérales) de tous les degrés, donnée par le philosophe (Paris, 1812), est certes bien loin d'avoir levé tous les doutes. Voyez, entr'autres, ceux de mon estimable ami, le professeur Gergonne, dans ce recueil, tom. III, pag. 51 a 137, 206).

La résolution des équations différentielles était encore plus imparfaite....» La philosophie l'a donc bien avancée! Je n'en suia point persuadé. J'aurais désiré d'ailleurs qu'on fit au moins une légère mention des méthodes générales proposées par Fontaine. Condorcet, Pezzi, etc.; quand ce n'eût été que pour les combattre.

« La loi de la forme générale des séries (le développement de Fx, suivant les puissances de φx), et encore moins la loi de la forme » la plus générale de ces fonctions techniques (le développement

suivant les produits des états variés), n'étaient nullement connus.....»

La première cependant n'est qu'un cas particulier de la formule de Burman que j'ai donnée (112); elle se trouve dans le Calcul des dérivations d'Arbogast (n.º 287); et l'autre est, comme je l'ai dit, un cas particulier de ma formule (23), connue au moins pour des cas très-étendus; tel est celui-ci

$$\mathbf{F}x = A + Bx\varphi x + Cx^2\varphi x \cdot \varphi' x + Dx^3\varphi x \cdot \varphi' x \cdot \varphi' x + \dots;$$

ear c'est à cela que revient la résolution du problème de l'article 348 du Calcul des dérivations. Ajoutons qu'Euler s'est élevé à quelque chose de plus général encore, lorsque, dans un mémoire fort original (Nova Acta Petrop. 1786) sur la fameuse série de Lambert, il part de cette expression

$$z^n = 1 + \varphi n + \varphi' n + \varphi'' n + \dots$$

- La loi de Taylor ne s'étend qu'aux fonctions données immé-» diatement, et non à celles données par les équations.....» (Réfutation, etc., pag. 30). Nous avons démontré le contraire dans notre précédent mémoire (n.º 19).
- "Déduire le développement de x (d'après l'équation donnée ∞ $0 = \varphi(x, a)$), suivant les puissances de ψa ; c'est déjà beaucoup plus que ce qu'on a fait jusqu'à ce jour dans l'algorithmie.... (ibid. pag 32). Cette prétention doit être appréciée après avoir lu les articles, depuis 318 jusqu'à 326 inclusivement, du Calcul des dérivations.

Je serai plus bref encore sur l'autre question du Criticiste: Quel sera l'état de l'algorithmie, après cette philosophie des mathèmatiques? Je vois des promesses; l'avare lui-même n'en est pas chiche; et des annonces de résultats.... c'est autre chose encore; écoutons. (Réfutation, etc., pag. 38).

• Si la philosophie avait déjà donné la législation des mathéma• tiques.....» Cette législation appartient sans doute à la philosophie, en général, mais non à aucun système particulier. Les péripatéticiens Herlinus, Dasypodius et Comp. ont mis la géométrie en syllogismes. Les philosophes de Port-Royal; nouveaux Procustes, ont torturé cette même géométrie, pour la réduire aux proportions de leur étroite logique. Un philosophe allemand, d'abord disciple de Kant, puis transfuge dans les rangs opposés, vient de persuader au mathématicien Langsdorf qu'il fallait refondre les principes de la science, admettre, en géométrie, des points spacieux, etc., etc. Voilà un échantillon des services que les systèmes rendent aux mathématiques.

« Et qu'elle l'eût garantie, par l'explication rigoureuse de toutes » les dissicultés....» Oui! les difficultés imaginaires du calcul différentiel, expliquées par une Antinomie critique! Les paradoxes de Kramp résolus par des zéros, ou des infiniment petits, pairs et impairs! etc.!

« Et sur-tout par la découverte des lois fondamentales de cette science ». Je le répète, il n'y a d'autres lois fondamentales que les définitions, qui ne sont plus à découvrir.

« Lois qui doivent enfin conduire à la solution des grands problèmes qu'on n'a pu résoudre jusqu'à ce jour ». Fiat! Fiat!

« Que resterait-il à faire aux geomètres? Deux choses: l'une, de recevoir, de la philosophie, les principes des mathématiques ...». Ce serait mon parti, si la philosophie était un corps de doctrine révélée.

"L'autre d'étudier la philosophie transcendantale qui est la base » de cette dernière ». Mais, si le résultat de cette étude était de ne pas croire au transcendantalisme, où du moins d'en douter? Car, après tout, c'est une opinion humaine; bien plus, c'est un système enveloppé de ténèbres que peu de personnes peuvent se flatter de percer. Ch. Villers accuse les académiciens de Berlin de n'y avoir vu goutte; d'autres lui adressent la même politesse. Au milieu du brouhaha des discussions philosophiques d'outre-Rhin, on

ne distingue bien clairement que ce refrein.... « On ne m'entend » pas...! ». Et l'on prétendrait établir, sur une base de cette nature, la plus claire et la plus certaine des sciences!....

Pour moi je déclare, en finissant, que je m'en tiens provisoirement à la philosophie des mathématiques dont Dalembert qui en valait bien un autre, et comme philosophe et comme mathématicien, a posé les principes. « Comme la certitude des mathématiques, dit-il, (Encyclop., Art. APPLICATION) vient de la simplicité de leur objet, la métaphysique n'en saurait être trop » simple et trop lumineuse; elle doit toujours se réduire à des » notions claires, précises et sans obscurité. En effet, comment les » conséquences pourraient-elles être certaines et évidentes, si les » principes ne l'étaient pas? Plus cette métaphysique, ajoute-t-il, » (Ibid. Art. ÉLEMENS) est simple et facile, et, pour ainsi dire, » populaire, et plus elle est précieuse; on peut même dire que la » facilité et la simplicité en sont la pierre de touche ».

Au surplus, bien convaincu que j'ai raison contre la Philosophie critique, je ne veux point me donner des torts envers le philosophe : je me hâte donc de déclarer que je me plairai toujours à reconnaître, dans l'auteur de la Philosophie des mathématiques, un géomètre très-habile et très-instruit, dont les travaux pourraient devenir extrèmement utiles à la science, s'il parvenait jamais à se soustraire à l'influence du système philosophique par lequel, suivant moi, il s'est très-peu philosophiquement laissé subjuguer.

La Fère, le 10 d'août 1814.

ERRATA.

Page 23, equation (60), dernier terme de la première ligne $-\frac{x^2}{1.2}$ (Lf)²; lisez: $+\frac{x^2}{1.2}$ (Lf)²;

Page 39, equations (104), première ligne $-+\frac{C}{1.2}(x-t)dy$; lisez: $+\frac{C}{1.2}(x-t)(y-p)dy$.

ligne 2, — $-A(x-\theta)d(x-\theta)^{-1}$; lisez: $-A(x-\theta)^2.d(x-\theta)^{-1}$.

ligne 3; premier et second termes du second membre -(x-t); lisez: $(x-t)^3$.

"Page 42, équation (112), avant la première accolade du dernier terme; écrivez : d².
"Page 53, ligne 9, — Archimede; lisez : Archimedes.

ligne 28, - Karoten, Kæstner; lisez: Karsten, Kaestner.

Page 54, ligne 27 - implique; lisez: impliquent.

Page 57, ligne 21, - ne peut avoir de théorie qu'en pratique; c'est un instrument etc. ; lisez : ne peut avoir de théorie ; qu'en pratique, c'est un instrument, etc.

Page 66, à la note, équation (x), au dénominateur du dernier terme — (m-1); lisez: (m+1).

Page 72, ligne 11, $-z+\xi$, $z.\xi$, z^ξ ; lisez: $z+\zeta$, $z.\zeta$, z^ζ . ligne 16, $-z+\xi$; lisez: $z+\zeta$.

,	•	
•		
•		
	. •	

